

G. STEPHENSON
Imperial College, University of London

ΜΑΘΗΜΑΤΙΚΑΙ ΜΕΘΟΔΟΙ
ΔΙΑ
ΣΠΟΥΔΑΣΤΑΣ ΤΩΝ ΘΕΤΙΚΩΝ ΕΠΙΣΤΗΜΩΝ

ΜΕΤΑΦΡΑΣΙΣ
Θ. ΚΑΚΟΥΛΛΟΥ Ph. D. ΚΑΙ Β. ΚΑΛΟΜΟΙΡΗ M. S.

ΓΕΝΙΚΗ ΕΠΙΜΕΛΕΙΑ
Θ. ΚΑΚΟΥΛΛΟΥ
Τακτικού Καθηγητού Πανεπιστημίου Ἀθηνῶν

ΤΕΥΧΟΣ 2

ΑΘΗΝΑΙ 1974

© G. STEPHENSON 1961

All rights reserved. No part of this publication may be reproduced, stored in a retrieval system, or transmitted in any form or by any means, electronic, mechanical, photocopying, recording, or otherwise, without the prior permission of the Copyright owner.

FIRST PUBLISHED 1961

EIGHT IMPRESSION 1971

SECOND EDITION 1973

This edition of
Mathematical Methods for Science Students
is published by arrangement with
LONGMAN GROUP LIMITED, LONDON

Υπεύθυνος Έλληνικης Έκδόσεως :
Θ. Κάκουλλος, Πανεπιστημιόπολις, Αθήναι (621)

FOTO OFFSET

ΛΕΟΥΣΗΣ - ΜΑΣΤΡΟΓΙΑΝΝΗΣ

ΓΡΑΦΕΙΑ : ΝΟΤΑΡΑ 39 - ΑΘΗΝΑΙ - ΤΗΛ. 88.26.862
ΕΡΓΟΣΤ. : ΔΗΜΗΤΡΟΣ & ΕΡΑΤΟΥΣ - ΤΑΥΡΟΣ - ΤΗΛ. 353.460

ΠΡΟΛΟΓΟΣ

Τό παρόν Τεύχος 2 συμπληροῦ τήν ἔκδοσιν εἰς τήν Ἑλληνικήν τοῦ ὑπό τόν τίτλον "Mathematical Methods for Science Students" ἐπιτόμου συγγράμματος τοῦ Καθηγητοῦ G. Stephenson τοῦ Imperial College.

Ἡ κατόπιν ἀνακατατάξεως τῶν 27 κεφαλαίων τοῦ ἀγγλικοῦ κειμένου ἔκδοσις τούτου εἰς δύο Τεύχη ἀποβλέπει εἰς τήν πλήρωσιν τρεχουσῶν διδακτικῶν ἀναγκῶν εἰς Ἀνώτατα Ἑκπαιδευτικά Ἰδρύματα, ὅπου εἰς ἓν πρῶτον ἐτήσιον μάθημα Γενικῶν Μαθηματικῶν διδάσκονται, κατὰ τό μᾶλλον ἢ ἥττον, τά περιεχόμενα τοῦ Τεύχους 1. Εἰς τό ἀνά χεῖρας Τεύχος 2 ἐξετάζονται πλέον προκεχωρημένα, ἀλλ' οὐδόλως ὀλιγώτερον χρήσιμα, θέματα : Διαφορικά Ἐξισώσεις (Συνήθεις καί μέ Μερικάς Παραγώγους), Μετασχηματισμοί Laplace, Σειραί Fourier, Ἐπικαμπύλια Ὁλοκληρώματα καί στοιχεῖα Λογισμοῦ τῶν Μεταβολῶν, Διαφοροεξισώσεων καί Ὁλοκληρωτικῶν Ἐξισώσεων. Περιλαμβάνονται ἐπίσης εἰσαγωγικά κεφάλαια ἀφορῶντα τήν Ἀριθμητικήν Ὁλοκλήρωσιν καί Ἑλλειπτικά Ὁλοκληρώματα.

Δέον νά τονισθῇ ὅτι τό παρόν Τεύχος 2 εἶναι κατὰ τό πλεῖστον αὐτοτελές, αἱ δέ ἀραιαί ἀναφοραί καί παραπομπαί εἰς τό Τεύχος 1 (Κεφ. 1 - 14) οὐδόλως δυσκολεύουν τόν σπουδαστήν εἰς τήν κατανόησιν καί ἐφαρμογήν τῶν ἀναπτύσσομένων μαθηματικῶν μεθόδων, αἱ ὁποῖαι, ἄλλωστε, πάντοτε συνοδεύονται ὑπό ἐκλεκτῶν παραδειγμάτων.

Εὐχαριστῶ τοὺς παρὰ τῇ Ἑδρᾷ μου βοηθοὺς δ. Μαργ. Ἀντωνάκη
καὶ κ.κ. Χαρ. Δαμιανοῦ καὶ Χρ. Σπυρόπουλον διὰ τὴν βοήθειάν των
εἰς τὴν διεκπεραίωσιν τῶν πρὸς ἐκτύπωσιν τελικῶν δοκιμῶν καὶ
τὴν σύνταξιν τῶν Εὐρετηρίων.

Ἀθῆναι

Θεόφιλος Κάκουλλος

Ἰανουάριος 1974

ΠΕΡΙΕΧΟΜΕΝΑ

Πρόλογος

ΚΕΦ. 15

Παραγωγίσις καί 'Ολοκλήρωσις 'Ολοκληρωμάτων 1

15.1. Παραγωγίσις 'Αορίστων 'Ολοκληρωμάτων 1

15.2. Παραγωγίσις 'Ωρισμένων 'Ολοκληρωμάτων 2

15.3. 'Ολοκλήρωσις 'Ωρισμένου 'Ολοκληρώματος 5

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 15 6

ΚΕΦ. 16

'Ελλειπτικά 'Ολοκληρώματα 8

16.1. 'Ορισμού 8

16.2. 'Ιακωβιανὰ 'Ελλειπτικά Συναρτήσεις 11

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 16 12

ΚΕΦ. 17

'Επικαμπύλια 'Ολοκληρώματα καί Πολλαπλὰ 'Ολοκληρώματα 14

17.1. 'Επικαμπύλια 'Ολοκληρώματα εἰς τό 'Επίπεδον 14

17.2. Μερικά 'Ιδιότητες καί Παραδείγματα 'Επικαμπυλίων
'Ολοκληρωμάτων 15

17.3. 'Επικαμπύλια 'Ολοκληρώματα κατὰ Μῆκος Κλειστῶν
'Επιπέδων Καμπυλῶν 20

17.4. 'Επικαμπύλια 'Ολοκληρώματα ὡς πρὸς τό Μῆκος Τόξου 23

17.5. Συνεκτικότης 25

17.6. 'Επικαμπύλια 'Ολοκληρώματα 'Ανεξάρτητα τοῦ Δρόμου 26

17.7. 'Επικαμπύλια 'Ολοκληρώματα εἰς τόν Χῶρον 30

17.8. Διπλὰ 'Ολοκληρώματα 30

17.9.	Ἰδιότητες Διπλῶν Ὀλοκληρωμάτων	33
17.10.	Παραδείγματα Διπλῶν Ὀλοκληρωμάτων	34
17.11.	Θεώρημα τοῦ Green	39
17.12.	Μετασχηματισμοὺ εἰς Πολυκᾶς Συντεταγμένους διὰ Διπλᾶ Ὀλοκληρώματα	41
17.13.	Ἀλλαγή Μεταβλητῶν εἰς Διπλᾶ Ὀλοκληρώματα	45
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 17	48
ΚΕΦ.	18	
	Ἡ Συνάρτησις Γάμμα καὶ Συγγενῆ Ὀλοκληρώματα	54
18.1.	Ἡ Συνάρτησις Γάμμα	54
18.2.	Ἐναλλακτικαὶ Μορφαὶ τῆς $\Gamma(x)$	57
18.3.	Ἡ Συνάρτησις Βῆτα	58
18.4.	Σχέσις μεταξύ τῶν Συναρτήσεων Γάμμα καὶ Βῆτα	59
18.5.	Ἡ Συνάρτησις Σφάλματος	61
18.6.	Ὁ Τύπος τοῦ Stirling	63
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 18	63
ΚΕΦ.	19	
	Ἀριθμητικὴ Ὀλοκλήρωσις	67
19.1.	Ὁ Κανὼν τοῦ Τραπεζίου	67
19.2.	Ὁ Κανὼν τοῦ Simpson	69
19.3.	Ἐφαρμογαὶ τοῦ Κανόνος τοῦ Simpson	71
19.4.	Μέθοδοι Ἀναπτύξεως εἰς Σειράν	72
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 19	74
ΚΕΦ.	20	
	Σειραὶ Fourier	76
20.1.	Εἰσαγωγή	76
20.2.	Συντελεσταὶ τῶν Σειρῶν Fourier	78
20.3.	Ἀνάπτυξις κατὰ Fourier	81
20.4.	Σειραὶ Συνημιτόνου καὶ Ἡμιτόνου	86
20.5.	Ἀλλαγή Διαστήματος	88
20.6.	Ὀλοκλήρωσις καὶ Παραγωγίσις Σειρῶν Fourier	90
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 20	94

ΚΕΦ. 21	
Συνήθεις Διαφορικοί Ἐξισώσεις	99
21.1. Εἰσαγωγή	99
21.2. Σχηματισμός Συνήθων Διαφορικῶν Ἐξισώσεων	101
21.3. Ἐξισώσεις Πρώτης Τάξεως	102
21.4. Γραμμικαὶ Ἐξισώσεις	113
21.5. Γραμμικαὶ Ὁμογενεῖς Ἐξισώσεις μέ Σταθεροῦς Συντελεστές	115
21.6. Γραμμικαὶ μὴ Ὁμογενεῖς Ἐξισώσεις μέ Σταθεροῦς Συντελεστές	119
21.7. Ὁ Τελεστής D	125
21.8. Μέθοδοι τοῦ Τελεστοῦ D διὰ Μερικᾶς Λύσεως	130
21.9. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Euler	133
21.10. Ἡ Γενικὴ Γραμμικὴ Ἐξίσωσις Δευτέρας Τάξεως	135
21.11. Συστήματα Ἐξισώσεων	137
21.12. Ἀπλαῦ μὴ Γραμμικαὶ Ἐξισώσεις	140
21.13. Ἄλλαι Μέθοδοι Λύσεως Διαφορικῶν Ἐξισώσεων	141
ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 21	141
ΚΕΦ. 22	
Λύσις διὰ Σειρῶν Συνήθων Διαφορικῶν Ἐξισώσεων	149
22.1. Ἡ Μέθοδος Leibnitz - Maclaurin	149
22.2. Ἡ Μέθοδος τοῦ Frobenius	152
22.3. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Bessel	159
22.4. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Legendre	161
ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 22	162
ΚΕΦ. 23	
Ὁ Μετασχηματισμός Laplace	167
23.1. Ὁρισμός	167
23.2. Ἀπλοῦ Μετασχηματισμοῦ	168
23.3. Ἀντίστροφου Μετασχηματισμοῦ	171
23.4. Μετασχηματισμοῦ Διαφορικῶν Συντελεστῶν	173
23.5. Λύσις Συνήθων Διαφορικῶν Ἐξισώσεων	174

	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 23	177
ΚΕΦ.	24	
	Μερικαὶ Διαφορικαὶ Ἐξισώσεις	179
24.1.	Εἰσαγωγή	179
24.2.	Ἐξισώσεις Δευτέρας Τάξεως μέ Σταθερούς Συντελεστές	181
24.3.	Ἐξίσωσις Euler	183
24.4.	Διαχωρισμός Μεταβλητῶν	187
24.5.	Ἄλλαι Μέθοδοι Ἐπιλύσεως	200
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 24	200
ΚΕΦ.	25	
	Λογισμὸς τῶν Μεταβολῶν	206
25.1.	Εἰσαγωγή	206
25.2.	Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Euler	207
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 25	211
ΚΕΦ.	26	
	Διαφοροεξισώσεις	213
26.1.	Ὁρισμοί	213
26.2.	Σχηματισμὸς Διαφοροεξισώσεων	215
26.3.	Ἐπίλυσις Διαφοροεξισώσεων	216
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 26	222
ΚΕΦ.	27	
	Ἀπλᾶ Ὀλοκληρωτικαὶ Ἐξισώσεις	224
27.1.	Εὔδη Ὀλοκληρωτικῶν Ἐξισώσεων	224
27.2.	Μερικαὶ Μέθοδοι Ἐπιλύσεως	225
	ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 27	229
	ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΩΝ	230
	ΕΥΡΕΤΗΡΙΟΝ	235

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 15.

ΠΑΡΑΓΩΓΙΣΙΣ ΚΑΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΙΣ ΟΛΟΚΛΗΡΩΜΑΤΩΝ

15.1. Παραγωγίσις ἀορίστων ὀλοκληρωμάτων

Εἰς τό παρόν ἐξετάζομεν ὀλοκληρώματα τῶν ὁποίων αἱ ὑπό ὀλοκληρώσιν συναρτήσεις εἶναι συγχρόνως συναρτήσεις τοῦ x καί μιᾶς μεταβλητῆς παραμέτρου α . Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ $f(x, \alpha)$ εἶναι ὀλοκληρώσιμος συνάρτησις τοῦ x · τότε ἔάν

$$\int f(x, \alpha) dx = F(x, \alpha) \quad (1)$$

ἐξ ὀρισμοῦ (ἴδὲ Κεφ. 4, § 4.1) ἔχομεν

$$\frac{\partial F(x, \alpha)}{\partial x} = f(x, \alpha). \quad (2)$$

Συνεπῶς, ὑποθέτοντες ὅτι ἡ $f(x, \alpha)$ ἱκανοποιεῖ τήν

$$\frac{\partial^2 F(x, \alpha)}{\partial x \partial \alpha} = \frac{\partial^2 F(x, \alpha)}{\partial \alpha \partial x}, \quad (3)$$

ἔπεται ὅτι

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial F(x, \alpha)}{\partial \alpha} \right) = \frac{\partial}{\partial \alpha} \left(\frac{\partial F(x, \alpha)}{\partial x} \right) = \frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha}. \quad (4)$$

Ὅθεν, δι' ὀλοκληρώσεως τῆς (4), εὐρίσκομεν

$$\int \frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha} dx = \frac{\partial F(x, \alpha)}{\partial \alpha}, \quad (5)$$

ἡ ὁποία ἰσχύει ὅταν ἡ $\frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha}$ εἶναι συνεχής ὡς πρὸς x καί α . Ὁ τύπος αὗτός χρησιμοποιεῖται διὰ τόν ὑπολογισμόν ἀορίστων ὀλοκληρωμάτων ἀπὸ γνωστά ὀλοκληρώματα ὡς θά ἴδωμεν εἰς τὰ κατωτέρω παρα-

δείγματα.

Παράδειγμα 1. Ἐπειδή

$$\int e^{ax} dx = \frac{1}{a} e^{ax}, \quad (6)$$

θά ἔχωμεν χρησιμοποιοῦντες τήν (5)

$$\int x e^{ax} dx = \frac{\partial}{\partial a} \left(\frac{1}{a} e^{ax} \right) = \left(\frac{x}{a} - \frac{1}{a^2} \right) e^{ax}. \quad (7)$$

Ὀμοίως παραγωγίζοντες τήν (7) ὑπό τό ὁλοκλήρωμα ὡς πρός a , εὐ-
ρίσκομεν

$$\int x^2 e^{ax} dx = \frac{\partial}{\partial a} \left\{ \left(\frac{x}{a} - \frac{1}{a^2} \right) e^{ax} \right\} = \left(\frac{x^2}{a} - \frac{2x}{a^2} + \frac{2}{a^3} \right) e^{ax}. \quad (8)$$

Τά ἀποτελέσματα αὐτά ἐπαληθεύονται ἀπ' εὐθείας δι' ὁλοκληρώσεως κα-
τά μέρος.

Παράδειγμα 2. Ἀπό τό ὁλοκλήρωμα

$$\int \frac{dx}{a^2 - x^2} = \frac{1}{a} \tanh^{-1} \left(\frac{x}{a} \right), \quad (|x| < a) \quad (9)$$

ἔχομεν, παραγωγίζοντες ὡς πρός a ,

$$-\int \frac{2a}{(a^2 - x^2)^2} dx = -\frac{1}{a^2} \tanh^{-1} \left(\frac{x}{a} \right) - \frac{x}{a(a^2 - x^2)}, \quad (10)$$

ἢ ὁποία δίδει

$$\int \frac{dx}{(a^2 - x^2)^2} = \frac{1}{2a^3} \tanh^{-1} \left(\frac{x}{a} \right) + \frac{x}{2a^2(a^2 - x^2)}. \quad (11)$$

15.2. Παραγωγίσις Ὁρισμένων Ὀλοκληρωμάτων

Ὀμοίως, ὡς εἰς τήν προηγουμένην παράγραφον, δυνάμεθα νά ὑπο-
λογίσωμεν ὠρισμένα ὁλοκληρώματα. Ὑποθέσωμεν ὅτι

$$I(a) = \int_a^b f(x, a) dx, \quad (12)$$

ὅπου $f(x, a)$ εἶναι μία ὁλοκληρώσιμος συνάρτησις τοῦ x εἰς τήν πε-
ριοχήν $a < x < b$, ὅπου τά a καί b εἶναι συνεχεῖς καί τοῦλάχιστον
μίαν φοράν παραγωγίσιμοι συναρτήσεις τοῦ a . Χρησιμοποιοῦντες τόν
τελευταῖον συμβολισμόν

$$I(\alpha) = \int_a^b f(x, \alpha) dx = F(b, \alpha) - F(a, \alpha) \quad (13)$$

καί από τήν (5)

$$\int_a^b \frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha} dx = \frac{\partial F(b, \alpha)}{\partial \alpha} - \frac{\partial F(a, \alpha)}{\partial \alpha}. \quad (14)$$

Παραγωγίζοντας τήν (13) ως προς α , ἔχομεν

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = \frac{\partial F(b, \alpha)}{\partial b} \frac{db}{d\alpha} + \frac{\partial F(b, \alpha)}{\partial \alpha} - \frac{\partial F(a, \alpha)}{\partial a} \frac{da}{d\alpha} - \frac{\partial F(a, \alpha)}{\partial \alpha} \quad (15)$$

ἡ ὁποία, κατόπιν χρησιμοποίησεως τῶν (2) καί (14), γίνεται

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = f(b, \alpha) \frac{db}{d\alpha} - f(a, \alpha) \frac{da}{d\alpha} + \int_a^b \frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha} dx. \quad (16)$$

Ἐάν τά ὅρια ὁλοκληρώσεως δέν ἐξαρτῶνται ἀπό τό α , τότε

$$\frac{d}{d\alpha} \left\{ \int_a^b f(x, \alpha) dx \right\} = \int_a^b \frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha} dx. \quad (17)$$

Τά ἄνωτέρω προϋποθέτουν φυσικά ὅτι ἡ $\frac{\partial f(x, \alpha)}{\partial \alpha}$ ὑπάρχει. Πράγματι, δέν ὑπάρχει δυσκολία ἐφ' ὅσον αἱ συναρτήσεις εἶναι συνεχεῖς καί ἔχουν συνεχεῖς παραγώγους τῆς ἀπαιτουμένης τάξεως. Δυσκολίαι (συνδεόμεναι μέ τήν σύγκλισιν τῶν ὁλοκληρωμάτων) δύνανται νά ἐμφανισθοῦν ἐν τούτοις, ἐάν τό a ἢ b (ἢ καί ἀμφότεραι) εἶναι ἄπειρον, ἀλλά δέν θά ἀσχοληθῶμεν μέ τὰς περιπτώσεις αὐτάς.

Παρά ταῦτα ὅπου νοεῖται ἄπειρος περιοχή ὁλοκληρώσεως εἰς τὰ ἀκόλουθα παραδείγματα δύνανται νά ὑποτεθῇ ὅτι αἱ (16) καί (17) εἶναι ἐφαρμόσιμοι.

Παράδειγμα 3. Ἐάν

$$I(\alpha) = \int_1^{e^\alpha} \frac{\sin \alpha x}{x} dx \quad (18)$$

τότε ἀπό τήν (16)

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = e^\alpha \left(\frac{\sin(\alpha e^\alpha)}{e^\alpha} \right) + \int_1^{e^\alpha} \cos \alpha x dx \quad (19)$$

$$= \sin(\alpha e^x) + \left(\frac{\sin \alpha x}{\alpha} \right)_1^{e^x} \quad (20)$$

$$= \left(1 + \frac{1}{\alpha} \right) \sin(\alpha e^x) - \frac{\sin \alpha}{\alpha}. \quad (21)$$

Παράδειγμα 4. Ἐπειδὴ

$$\int_0^\infty e^{-\alpha x} dx = \frac{1}{\alpha}, \quad (\alpha > 0), \quad (22)$$

εὐρίσκομεν, παραγωγίζοντες n φορές ὡς πρὸς α ,

$$\int_0^\infty x^n e^{-\alpha x} dx = (-1)^n \frac{d^n}{d\alpha^n} \left(\frac{1}{\alpha} \right) = \frac{n!}{\alpha^{n+1}}, \quad (n \geq 0). \quad (23)$$

Παράδειγμα 5. Σημαντικὸν ἀποτέλεσμα τὸ ὁποῖον θὰ δείξωμεν εἰς τὸ Κεφ. 17 τῇ βοηθείᾳ διπλῶν ὁλοκληρωμάτων εἶναι τὸ

$$\int_0^\infty e^{-x^2} dx = \frac{1}{2} \sqrt{\pi}. \quad (24)$$

Δεχόμενοι τὸ ὁλοκλήρωμα αὐτὸ ἐπὶ τοῦ παρόντος εὐκόλως εὐρίσκομεν ὅτι

$$\int_0^\infty e^{-\alpha x^2} dx = \frac{1}{2} \left(\frac{\pi}{\alpha} \right)^{\frac{1}{2}}, \quad (25)$$

ὅπου α εἶναι θετικὴ παράμετρος. Κατὰ συνέπειαν παραγωγίζοντες τὴν (25) n φορές ὡς πρὸς α δυνάμει τῆς (17) λαμβάνομεν τὰ ὁλοκληρώματα

$$\int_0^\infty x^{2n} e^{-\alpha x^2} dx = \frac{1 \cdot 3 \cdot 5 \dots (2n-1) \sqrt{\pi}}{2^{n+1} \alpha^{n+\frac{1}{2}}}, \quad (26)$$

ὅπου $n \geq 1$.

Σημειοῦμεν ὅτι ὁλοκληρώματα τῆς μορφῆς

$$\int_0^\infty x^{2n+1} e^{-\alpha x^2} dx \quad (27)$$

δύνανται νὰ ὑπολογισθοῦν δι' ἀντικαταστάσεως $x^2 = u$ καὶ ἐν συνεχείᾳ ὁλοκληρώσεως κατὰ μέρη. Ἐπὶ παραδείγματι, κατ' αὐτὸν τὸν τρόπον

$$\int_0^{\infty} x^3 e^{-ax^2} dx \text{ γίνεται } \frac{1}{2} \int_0^{\infty} u e^{-au} du, \quad (28)$$

ή όποία εἶναι κατ'εὐθεΐαν όλοκληρώσιμος. Δέν ὑπάρχει ὅμως ἀπλός τρόπος εὐρέσεως τῆς (26).

Παράδειγμα 6. Ἐάν

$$I(\alpha) = \int_0^{\infty} \frac{e^{-ax} \sin x}{x} dx, \quad (\alpha \geq 0), \quad (29)$$

τότε

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = - \int_0^{\infty} e^{-ax} \sin x dx. \quad (30)$$

Ὅθεν όλοκληρώνοντες κατά μέρος εὐρίσκομεν

$$\frac{dI(\alpha)}{d\alpha} = - \frac{1}{1+\alpha^2} \quad (31)$$

ἢ

$$I(\alpha) = A - \tan^{-1} \alpha, \quad (32)$$

όπου A εἶναι ἡ σταθερά τῆς όλοκληρώσεως.

Τώρα καθώς $\alpha \rightarrow \infty$, τό $I \rightarrow 0$. Ὅθεν $A = \frac{\pi}{2}$ καί συνεπῶς

$$I(\alpha) = \int_0^{\infty} \frac{e^{-ax} \sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2} - \tan^{-1} \alpha = \cot^{-1} \alpha. \quad (33)$$

Θέτοντες $\alpha = 0$ εἰς τήν (33) λαμβάνομεν τό σπουδαῖον ἀποτέλεσμα

$$\int_0^{\infty} \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2}, \quad (34)$$

τό όποῖον εἶχε ἀναφερθῇ εἰς τό Κεφ. 4, Παράδειγμα 18.

15.3. Ὁλολήψεις Ὁρισμένου Ὁλοκληρώματος

Ἐάν ἡ $f(x, \alpha)$ εἶναι μία συνεχῆς συνάρτησις ὡς πρός x καί α εἰς τήν περιοχὴν $a \leq x \leq b$, $\epsilon \leq \alpha \leq \eta$ ὅπου a, b, ϵ, η εἶναι σταθεραί καί ἐάν

$$I(\alpha) = \int_a^b f(x, \alpha) dx, \quad (35)$$

τότε

$$\int_c^\eta I(\alpha) d\alpha = \int_c^\eta \left\{ \int_a^b f(x, \alpha) dx \right\} d\alpha. \quad (36)$$

Ἐπὶ πλέον ὑποθέτοντες ὅτι τὰ ὅρια τῆς ὁλοκληρώσεως εἶναι πεπε-
ρασμένα ἢ τάξις τῆς ὁλοκληρώσεως δύναται νὰ ἀντιστραφῇ οὕτως ὥ-
στε

$$\int_c^\eta \left\{ \int_a^b f(x, \alpha) dx \right\} d\alpha = \int_a^b \left\{ \int_c^\eta f(x, \alpha) d\alpha \right\} dx. \quad (37)$$

Ὅπως ἀκριβῶς συμβαίνει κατὰ τὴν παραγωγισμὸν ὠρισμένων ὁλοκληρω-
μάτων, ὅταν τὰ ὅρια τοῦ ὁλοκληρώματος εἶναι ἄπειρον, δυσκολίαι ἀ-
φορῶσαι τὴν σύγκλισιν τῶν ὁλοκληρωμάτων δύνανται νὰ ἐμφανισθοῦν
καὶ ἐνδέχεται ἡ (37) νὰ μὴν ἀληθεύῃ.

Παράδειγμα 7. Ἐστω τό

$$I(\alpha) = \int_0^\infty e^{-\alpha x} \sin x dx = \frac{1}{1+\alpha^2}. \quad (38)$$

Τότε

$$\int_0^\eta I(\alpha) d\alpha = \int_0^\eta \left\{ \int_0^\infty e^{-\alpha x} \sin x dx \right\} d\alpha = \int_0^\eta \frac{1}{1+\alpha^2} d\alpha = \tan^{-1} \eta. \quad (39)$$

Ὑποθέτοντες ὅτι ἡ τάξις τῆς ὁλοκληρώσεως δύναται νὰ ἀντιστραφῇ
εἰς τὴν (39), εὐρίσκομεν

$$\int_0^\infty \left\{ \int_0^\eta e^{-\alpha x} \sin x d\alpha \right\} dx = \tan^{-1} \eta, \quad (40)$$

ἥ, ὁλοκληρώνοντες ὡς πρὸς α ,

$$\int_0^\infty \left\{ -\frac{e^{-\eta x} \sin x}{x} + \frac{\sin x}{x} \right\} dx = \tan^{-1} \eta. \quad (41)$$

Τοῦτο δίδει (ὡς εἰς τὸ Παράδειγμα 6)

$$\int_0^\infty \frac{e^{-\eta x} \sin x}{x} dx = \int_0^\infty \frac{\sin x}{x} dx - \tan^{-1} \eta = \frac{\pi}{2} - \tan^{-1} \eta = \cot^{-1} \eta \quad (42)$$

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 15

1. Ὑπολογίσατε τὰς παραγώγους ὡς πρὸς x τῶν ἀκολουθῶν

$$\alpha) \int_1^\infty \frac{1}{y} e^{-xy^2} dy, \quad \beta) \int_x^{2x} \frac{1}{y} \sqrt{1+xy^3} dy. \quad (\text{L.U.})$$

2. Δείξατε παραγωγίζοντες ως προς α ότι

$$\int_0^\pi \frac{\log(1 + \cos \alpha \cos \theta)}{\cos \theta} d\theta = \pi \left(\frac{\pi}{2} - \alpha \right), \quad (\text{C.U.})$$

όπου $0 \leq \alpha \leq \pi/2$.

3. Εάν $J_0(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \cos(x \sin \phi) d\phi$, , αποδείξατε ότι

$$\frac{d^2 J_0(x)}{dx^2} + \frac{1}{x} \frac{dJ_0(x)}{dx} + J_0(x) = 0.$$

4. Παραγωγίζοντες την υπό ολοκλήρωσιν παράστασιν ως προς α , δείξατε ότι

$$\int_0^\infty e^{-x^2} \cos \alpha x dx = \frac{1}{2} \sqrt{\pi} e^{-\alpha^2/4}.$$

5. Δείξατε ότι

$$\frac{d}{dx} \int_0^x e^{-y} (x-y)^{3/2} dy = \frac{3}{2} \int_0^x e^{-y} \sqrt{x-y} dy$$

όταν $x > 0$.

(L.U.)

6. Δείξατε ότι

$$C = \int_0^{x/2\sqrt{(kt)}} e^{-u^2} du$$

ικανοποιεῖ τήν

$$k \frac{\partial^2 C}{\partial x^2} = \frac{\partial C}{\partial t}.$$

7. Δείξατε, ολοκληρώνοντες ἓνα ολοκλήρωμα καὶ ὑποθέτοντες ὅτι ἡ σειρά τῆς ολοκληρώσεως δύναται νά ἀντιστραφῇ, ὅτι

$$\alpha) \int_0^\infty \frac{e^{-x} \sinh bx}{x} dx = \frac{1}{2} \log_e \left(\frac{1+b}{1-b} \right), \quad \text{όταν } |b| < 1,$$

$$\beta) \int_0^\infty \frac{e^{-ax^2} - e^{-bx^2}}{x^2} dx = \sqrt{\pi} (\sqrt{b} - \sqrt{a}),$$

$$\gamma) \int_0^1 \frac{x^b - x^a}{\log_e x} dx = \log_e \left(\frac{b+1}{a+1} \right).$$

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 16.

ΕΛΛΕΙΠΤΙΚΑ ΟΛΟΚΛΗΡΩΜΑΤΑ

16.1. Όροιμοί

Όπως ανέφερόθη εἰς τό Κεφ. 4, § 4.5, ὁ ἀριθμός τῶν ὀλοκληρωμάτων τά ὅποια δύνανται νά ὑπολογισθοῦν ἀναλυτικῶς τῇ βοηθείᾳ βασικῶν συναρτήσεων ($\sin x$, $\cos x$, e^x , κ.λ.π.) εἶναι μικρός καί κατά πᾶσαν πιθανότητα ὅταν ἀντιμετωπίζωμεν ὀλοκληρώματα τά ὅποια δέν εἶναι συνήθους μορφῆς πρέπει νά χρησιμοποιοῦμεν προσεγγιστικᾶς ἀριθμητικᾶς μεθόδους, ὡς εἶναι ἡ τοῦ Simpson. Πάντως, δι' ἐπινοήσεως νέων συναρτήσεων ἢ κλάσις τῶν συναρτήσεων αἵτινες δύνανται νά ὀλοκληρωθοῦν ἀναλυτικῶς διευρύνεται. Ἐπὶ παραδείγματι, τό ὀλοκλήρωμα

$$\int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{[(1-x^2)(2-x^2)]}} \quad (1)$$

δύναται νά ὀλοκληρωθῇ μόνον τῇ βοηθείᾳ ἐλλειπτικῶν συναρτήσεων. Ὅμοιως, κάθε ὀλοκλήρωμα τοῦ ὁποίου ἡ ὑπὸ ὀλοκλήρωσιν συνάρτησις εἶναι ρητή συνάρτησις τοῦ x καί $\sqrt{P(x)}$, ὅπου $P(x)$ εἶναι πολυώνυμον ὡς πρὸς x βαθμοῦ 3 ἢ 4, λέγεται ὅτι εἶναι ἐλλειπτικῆς μορφῆς καί δέν δύναται νά ὀλοκληρωθῇ συναρτήσῃ βασικῶν συναρτήσεων ὡς συμβαίνει ὅταν τό $P(x)$ εἶναι βαθμοῦ 2 ἢ κατωτέρου.

Κατωτέρω ὀρίζομεν δύο βασικούς τύπους ἐλλειπτικῶν ὀλοκληρωμάτων

α) 1^{ος} τύπος

$$F(k, \phi) = \int_0^\phi \frac{d\theta}{\sqrt{(1-k^2 \sin^2 \theta)}}, \quad (2)$$

όπου $0 \leq \phi \leq \pi/2$, και $0 < k < 1$.

β) 2^{ος} τύπος

$$E(k, \phi) = \int_0^\phi \sqrt{1-k^2 \sin^2 \theta} d\theta, \quad (3)$$

όπου $0 \leq \phi \leq \pi/2$, και $0 < k < 1$.

Εἰς ἀμφοτέρας τὰς περιπτώσεις τὰ ὁλοκληρώματα καλοῦνται πλήρη ἔάν $\phi = \pi/2$, καὶ τὰ $F(k, \pi/2)$, $E(k, \pi/2)$, συμβολίζονται ὑπὸ τῶν $K(k)$ καὶ $E(k)$, ἀντιστοίχως.

Διαφορετικαὶ μορφαὶ τῶν (2) καὶ (3) εὐρέως χρησιμοποιούμεναι εὐρίσκονται δι' ἀντικαταστάσεως $\sin \theta = u$. Τότε

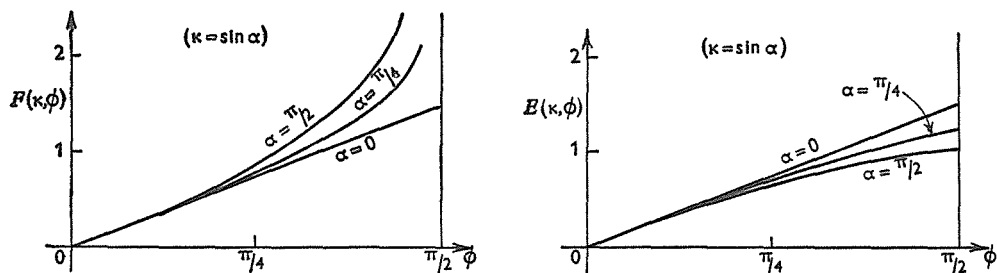
$$*F(k, x) = \int_0^x \frac{du}{\sqrt{[(1-u^2)(1-k^2u^2)]}} \quad (4)$$

καὶ

$$*E(k, x) = \int_0^x \sqrt{\left(\frac{1-k^2u^2}{1-u^2}\right)} du, \quad (5)$$

όπου $0 < k < 1$ καὶ $0 < x < 1$.

Αἱ τιμαὶ τῶν συναρτήσεων $F(k, \phi)$, $E(k, \phi)$ δίδονται διὰ μεγάλον ἀριθμὸν τιμῶν τῶν k καὶ ϕ (ἰδέε, π.χ., Jahnke and Emde, "Tables of Functions", Dover Publications, 1945) καὶ συνεπῶς ἔάν ἔν ὁλοκλήρωμα δύναται νά τεθῇ ὑπὸ βασικὴν μορφήν ἡ τιμὴ του ἐν συνεχείᾳ εὐρίσκεται εὐκόλως. Γραφικαὶ παραστάσεις τῶν F καὶ E δι' ὀλίγας τιμὰς τοῦ k δίδονται εἰς τὸ Σχ. 16.1.



Σχ. 16.1.

Τώρα θεωρούμεν τὰ ἀκόλουθα παραδείγματα.

Παράδειγμα 1. Διὰ νά ὑπολογίσωμεν τό ὁλοκλήρωμα

$$I = \int_0^{\alpha} \frac{dx}{\sqrt{(\cos x - \cos \alpha)}}, \quad 0 \leq \alpha \leq \frac{\pi}{2}, \quad (6)$$

γράφομεν τό I ὥς

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^{\alpha} \frac{dx}{\sqrt{[\sin^2(\alpha/2) - \sin^2(x/2)]}} \quad (7)$$

καί ἐκτελοῦμεν τήν ἀντικατάστασιν $\sin(x/2) = \sin(\alpha/2) \sin \theta$. Τότε, ἐπειδή $\cos(x/2) dx = 2 \sin(\alpha/2) \cos \theta d\theta$, εὐρίσκομεν

$$\begin{aligned} I &= \sqrt{2} \int_0^{\pi/2} \frac{d\theta}{\sqrt{[1 - \sin^2(\alpha/2) \sin^2 \theta]}} = \sqrt{2} F\left(\sin \frac{\alpha}{2}, \frac{\pi}{2}\right) \\ &= \sqrt{2} K\left(\sin \frac{\alpha}{2}\right). \end{aligned} \quad (8)$$

θέτοντες $\alpha = \pi/2$ εἰς τὰς (6), (8), λαμβάνομεν τό ὁλοκλήρωμα

$$\int_0^{\pi/2} \frac{dx}{\sqrt{(\cos x)}} \left(= \int_0^{\pi/2} \frac{dx}{\sqrt{(\sin x)}} \right) = \sqrt{2} K\left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right), \quad (9)$$

τό ὅποῖον, ἐπειδή $K(1/\sqrt{2}) = 1,854$ (κατά προσέγγισιν χιλιοστοῦ) ἔχει τήν τιμήν 2,62, κατά προσέγγισιν ἑκατοστοῦ.

Παράδειγμα 2. Τό ὁλοκλήρωμα

$$\int_0^{\pi/6} \frac{d\theta}{\sqrt{(1 - 4 \sin^2 \theta)}} \quad (10)$$

δύναται νά μετασχηματισθῇ εἰς ἓν πλήρες ἑλλειπτικόν ὁλοκλήρωμα τῆς πρώτης μορφῆς θέτοντες $4 \sin^2 \theta = \sin^2 \psi$. Τότε

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/6} \frac{d\theta}{\sqrt{(1 - 4 \sin^2 \theta)}} &= \frac{1}{2} \int_0^{\pi/2} \frac{d\psi}{\sqrt{(1 - \frac{1}{4} \sin^2 \psi)}} \\ &= \frac{1}{2} F\left(\frac{1}{2}, \pi/2\right) = \frac{1}{2} K\left(\frac{1}{2}\right) \end{aligned} \quad (11)$$

τό ὅποῖον ἐπειδή $K(1/2) = 1,688$ ἔχει τήν τιμήν 0,84, ὁρθῇ ὥς πρὸς δύο δεκαδικὰ ψηφία.

Παράδειγμα 3. Τό ὁλοκλήρωμα

$$\int_0^{\pi/4} \frac{d\theta}{\sqrt{(1 - \frac{7}{16} \sin^2 \theta)}}, \quad (12)$$

τό ὁποῖον ἐδείχθη εἰς τό Κεφ. 4, Παράδειγμα 13, ὅτι κεῖται μεταξύ $\frac{\pi\sqrt{2}}{5}$ καί $\frac{\pi}{4}$, παρατηροῦμεν ὅτι εἶναι ἐλλειπτικόν ὁλοκλήρωμα τοῦ πρώτου εὔδους, ἥτοι τό $F(\frac{1}{4}\sqrt{7}, \pi/4)$. Ἐκ πινάκων ἡ τιμή του εὐρίσκεται 0,82, ὀρθή ὡς πρὸς δύο δεκαδικὰ ψηφία.

Παράδειγμα 4. Τό ὁλοκλήρωμα

$$I = \int_0^\infty \sqrt{\left\{ \frac{9+8x^2}{(1+x^2)^3} \right\}} dx \quad (13)$$

γίνεται, μετά τήν ἀντικατάστασιν $x = \tan \theta$,

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi/2} \sqrt{\left\{ \frac{9+8 \tan^2 \theta}{\sec^6 \theta} \right\}} \sec^2 \theta d\theta &= \int_0^{\pi/2} \sqrt{8+\cos^2 \theta} d\theta \\ &= \int_0^{\pi/2} \sqrt{9-\sin^2 \theta} d\theta = 3 \int_0^{\pi/2} \sqrt{1-\frac{1}{9} \sin^2 \theta} d\theta \\ &= 3E\left(\frac{1}{3}, \frac{\pi}{2}\right) = 3 \times 1.525 (= 4.57 \text{ μέχρι δύο δεκαδικῶν ψηφίων}) \end{aligned} \quad (14)$$

16.2. Ἰακωβιαναί Ἐλλειπτικά Συναρτήσεις

Συμβολίζοντες τό $F(k, \phi)$ διὰ u λαμβάνομεν ἐκ τῆς τελευταίας παραγράφου

$$u = \int_0^\phi \frac{d\theta}{\sqrt{(1-k^2 \sin^2 \theta)}} = \int_0^x \frac{dy}{\sqrt{\{(1-y^2)(1-k^2 y^2)\}}}, \quad (15)$$

ὅπου $x = \sin \phi$.

Διὰ δοθεῖσαν τιμήν τοῦ k , ἡ (15) ὀρίζει ϕ (ἢ x) ὡς συνάρτησιν τῆς u . Συνηθίζεται νά καλοῦμεν τό ϕ πλάτος τῆς u καί γράφομεν

$$\phi = \operatorname{am} u, \quad (16)$$

ὀρίζομεν δέ τήν πρώτην Ἰακωβιανήν ἐλλειπτικήν συνάρτησιν $\operatorname{sn} u$ διὰ τῆς

$$x = \sin \phi = \sin (\operatorname{am} u) = \operatorname{sn} u. \quad (17)$$

Ὁμοίως δύο ἄλλαι Ἰακωβιαναί ἐλλειπτικά συναρτήσεις $\operatorname{cn} u$ καί $\operatorname{dn} u$ ὀρίζονται ὑπὸ τῶν

$$\operatorname{cn} u = \sqrt{(1-x^2)} = \sqrt{(1-\operatorname{sn}^2 u)}, \quad (18)$$

$$\operatorname{dn} u = \sqrt{(1-k^2 x^2)} = \sqrt{(1-k^2 \operatorname{sn}^2 u)}. \quad (19)$$

Ἀπό τὰς (15), (18) καὶ (19) ἔπεται ὅτι

$$\operatorname{sn} 0 = 0, \quad \operatorname{cn} 0 = 1, \quad \operatorname{dn} 0 = 1 \quad (20)$$

καὶ ὅτι αἱ $\operatorname{cn} u$ καὶ $\operatorname{dn} u$ εἶναι ἄρτια συναρτήσεις τοῦ u . Αἱ παράγωγοι τῶν ἐλλειπτικῶν αὐτῶν συναρτήσεων εὐκόλως εὐρίσκονται ἐκ τῶν ὁρισμῶν αὐτῶν.

Ἐπὶ παραδείγματι

$$\frac{d}{du} \operatorname{sn} u = \frac{d}{du} \sin \phi = \frac{d}{d\phi} (\sin \phi) \frac{d\phi}{du} = \cos \phi \frac{d\phi}{du} = \operatorname{cn} u \frac{d\phi}{du}. \quad (21)$$

Ἐπειδὴ ἀπὸ τήν (15)

$$u = \int_0^\phi \frac{d\theta}{\sqrt{(1-k^2 \sin^2 \theta)}}, \quad (22)$$

ἔχομεν (διὰ παραγωγίσεως)

$$\frac{du}{d\phi} = \frac{1}{\sqrt{(1-k^2 \sin^2 \phi)}} = \frac{1}{\operatorname{dn} u}. \quad (23)$$

Ὅθεν

$$\frac{d}{du} \operatorname{sn} u = \operatorname{cn} u \operatorname{dn} u. \quad (24)$$

Ὁμοίως

$$\frac{d}{du} \operatorname{cn} u = -\operatorname{sn} u \operatorname{dn} u \quad (25)$$

καὶ

$$\frac{d}{du} \operatorname{dn} u = -k^2 \operatorname{sn} u \operatorname{cn} u. \quad (26)$$

Ἄλλαι ἰδιότητες Ἰακωβιανῶν ἐλλειπτικῶν συναρτήσεων εἶναι πέραν τῶν σκοπῶν τοῦ παρόντος.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 16

- Δείξατε, χρησιμοποιοῦντες τὸ γεγονός ὅτι αἱ ὑπὸ ὁλοκλήρωσιν συναρτήσεις τῶν $F(k, \phi)$ καὶ $E(k, \phi)$ εἶναι περιοδικαὶ συναρτήσεις περιόδου π , ὅτι

$$F(k, \phi + n\pi) = nF(k, \pi) + F(k, \phi),$$

$$E(k, \phi + n\pi) = nE(k, \pi) + E(k, \phi),$$

όπου $n = 0, 1, 2, \dots$ Έξ αὐτῶν δείξατε ὅτι

$$F(k, \phi + n\pi) = 2nK(k) + F(k, \phi),$$

$$E(k, \phi + n\pi) = 2nE(k) + E(k, \phi).$$

2. Ἀποδείξατε τὰ ἀκόλουθα ἀποτελέσματα

$$\alpha) \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{dx}{\sqrt{(3-4x^2+x^4)}} = \frac{1}{\sqrt{3}} F\left(\frac{1}{\sqrt{3}}, \frac{\pi}{6}\right),$$

$$\beta) \int_0^{\pi/2} \frac{d\theta}{\sqrt{(1+k^2 \sin^2 \theta)}} = \frac{1}{\sqrt{(1+k^2)}} K\left\{\frac{k}{\sqrt{(1+k^2)}}\right\}.$$

3. Ἐπαληθεύσατε τὰς ἀκολουθούσας σχέσεις

$$\alpha) \operatorname{sn}^2 u + \operatorname{cn}^2 u = 1,$$

$$\beta) \operatorname{dn}^2 u + k^2 \operatorname{sn}^2 u = 1,$$

$$\gamma) \frac{d}{du} \left\{ \log_e \left(\frac{\operatorname{dn} u - \operatorname{cn} u}{\operatorname{sn} u} \right) \right\} = \frac{1}{\operatorname{sn} u}.$$

4. Δείξατε ὅτι οἱ πρῶτοι δύο μὴ μηδενιζόμενοι ὅροι τοῦ ἀναπτύγματος κατὰ Maclaurin τῶν Ἰακωβιανῶν ἐλλειπτικῶν συναρτήσεων εἶναι

$$\operatorname{sn} u = u - (1+k^2) \frac{u^3}{3!} + \dots$$

$$\operatorname{cn} u = 1 - \frac{u^2}{2!} + \dots$$

$$\operatorname{dn} u = 1 - \frac{k^2 u^2}{2!} + \dots$$

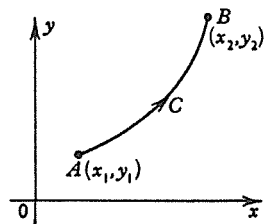
* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 17.

ΕΠΙΚΑΜΠΥΛΙΑ ΚΑΙ ΠΟΛΛΑΠΛΑ ΟΛΟΚΛΗΡΩΜΑΤΑ

17.1. Έπικαμπύλια Όλοκληρώματα εἰς τό Ἐπίπεδον

Ἐστω ὅτι ἡ $y = f(x)$ εἶναι μία πραγματική μονότονος συνεχής μονοσήμαντος συνάρτησις τοῦ x εἰς ἓν διάστημα $x_1 < x < x_2$ ὡς παρίσταται ὑπό τῆς καμπύλης C τοῦ σχήματος 17.1. (τά ἀκράτια σημεῖα A, B ἔχουν συντεταγμένας (x_1, y_1) καὶ (x_2, y_2) , ἀντιστοίχως). Τότε ἐάν $P(x, y)$ καὶ $Q(x, y)$ εἶναι δύο πραγματικά μονοσήμαντοι συνεχεῖς συναρτήσεις τοῦ x καὶ y δι' ὅλα τὰ σημεῖα τῆς C , τὰ ὀλοκληρώματα



Σχ. 17.1.

$$\int_C P(x, y) dx, \quad \int_C Q(x, y) dy \quad (1)$$

καὶ συχνότερα τό ἄθροῖσμα αὐτῶν

$$\int_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} \quad (2)$$

καλοῦνται καμπυλόγραμμα ὀλοκληρώματα ἢ ἐπικαμπύλια ὀλοκληρώματα, ἐφ' ὅσον ὁ δρόμος ὀλοκληρώσεως C εἶναι ἡ καμπύλη $y = f(x)$ ἀπό τό A πρὸς τό B . Ἐπειδὴ τό y ἐκφράζεται ὡς συνάρτησις τοῦ x , ἕκαστον τῶν ὀλοκληρωμάτων αὐτῶν εἶναι ἰσοδύναμον πρὸς σύνθετες ὀλοκληρώματα ὡς πρὸς x .

Ἐπί παραδείγματι,

$$\int_C P(x, y) dx = \int_{x=x_1}^{x=x_2} P(x, f(x)) dx \quad (3)$$

καί

$$\int_C Q(x, y) dy = \int_{x=x_1}^{x=x_2} Q(x, f(x)) f'(x) dx, \quad (4)$$

(ἐπειδή $dy = f'(x)dx$).

Ἰσοδυνάμως, ἐπειδή ἡ $y = f(x)$ εἶναι μονοσήμαντος, μονότονος καί συνεχῆς συνάρτησις κατὰ μήκος τῆς C , δυνάμεθα νά ἐκφράσωμεν τήν x ὡς μία μονοσήμαντον συνεχῆ συνάρτησιν ὡς πρὸς y κατὰ μήκος τῆς C διὰ τῆς σχέσεως, ἔστω, $x = g(y)$. Τά ἐπικαμπύλια ὁλοκληρώματα (1) δύνανται νά ἐκφρασθοῦν ὡς τὰ κάτωθι συνήθη ὁλοκληρώματα ὡς πρὸς y :

$$\int_C P(x, y) dx = \int_{y=y_1}^{y=y_2} P(g(y), y) g'(y) dy \quad (5)$$

(ἐπειδή $dx = g'(y)dy$) καί

$$\int_C Q(x, y) dy = \int_{y=y_1}^{y=y_2} Q(g(y), y) dy. \quad (6)$$

Ὅμοιως δυνάμεθα νά ἐκφράσωμεν καί τήν (2).

17.2. Μερικαί Ἰδιότητες καί Παραδείγματα Ἐπικαμπυλίων Ὁλοκληρωμάτων

- (α) Τά ἐπικαμπύλια ὁλοκληρώματα δύνανται νά ὑπολογισθοῦν ὡς πρὸς δύο διευθύνσεις ἐπειδή ἡ καμπύλη C δύναται νά διαγραφῇ εἴτε ἀπὸ τό A πρὸς τό B εἴτε ἀπὸ τό B πρὸς τό A . Παρά ταῦτά, ἔνεκα τῆς ἰσοδυναμίας μετὰ τῶν συνήθων ὁλοκληρωμάτων ἔχομεν τό ἀποτέλεσμα

$$\begin{aligned} \int_{A \rightarrow B} P(x, y) dx &\equiv \int_{x_1}^{x_2} P(x, f(x)) dx = - \int_{x_2}^{x_1} P(x, f(x)) dx \\ &= - \int_{B \rightarrow A} P(x, y) dx. \end{aligned} \quad (7)$$

Ἐξ αὐτοῦ συμπεραίνομεν ὅτι τὸ πρόσημον τοῦ ἐπικαμπυλίου ὁλοκληρώματος τῆς μορφῆς (1) (ὡς καὶ τῆς μορφῆς (2)) ἀλλάζει ὅταν ὁ δρόμος ὁλοκληρώσεως διαγραφῇ κατὰ τὴν ἀντίθετον φοράν.

- (β) Ἐάν ὁ δρόμος ὁλοκληρώσεως εἶναι τοιοῦτος ὥστε ἡ C νὰ εἶναι εὐθεῖα παράλληλος πρὸς τὸν ἄξονα τῶν y , ἔστω $x = k$ ὅπου k μία σταθερά, τότε

$$\int_C P(x, y) dx = 0 \quad (8)$$

ἐπειδὴ κατὰ μῆκος τῆς C , $dx = 0$.

Ὁμοίως, ἐάν ἡ C εἶναι γραμμὴ παράλληλος πρὸς τὸν ἄξονα τῶν x , ἔστω $y = k$, τότε

$$\int_C Q(x, y) dy = 0 \quad (9)$$

ἐπειδὴ κατὰ μῆκος τῆς C , $dy = 0$.

- (γ) Ἐάν ἡ καμπύλη διαιρῇται εἰς δύο μέρη ὑπὸ τοῦ σημείου $E(x_3, y_3)$ (ἰδέ Σχ. 17.2), τότε δυνάμει τῆς

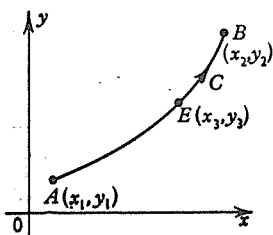
$$\int_{x_1}^{x_2} P(x, f(x)) dx = \int_{x_1}^{x_3} P(x, f(x)) dx + \int_{x_3}^{x_2} P(x, f(x)) dx \quad (10)$$

(ἰδέ Κεφ. 4, 4.2 (β)), ἔχομεν

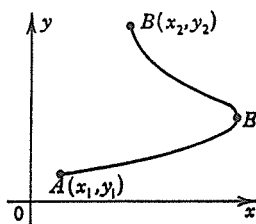
$$\int_C P(x, y) dx = \int_{A \rightarrow E} P(x, y) dx + \int_{E \rightarrow B} P(x, y) dx. \quad (11)$$

Ὁμοια ἀποτελέσματα ἰσχύουν διὰ τὸ $\int_C Q(x, y) dy$ καὶ τὸν γραμμικὸν συνδυασμὸν εἰς τὴν (2).

Τὰ ἀποτελέσματα αὐτὰ ἐπεκτείνονται καὶ εἰς περιπτώσεις κατὰ τὰς ὁποίας ἡ C ὑποδιαιρεῖται εἰς οἷονδήποτε πεπερασμένον ἀριθμὸν μερῶν.



Σχ. 17.2.



Σχ. 17.3.

- (δ) 'Εάν ή καμπύλη C εἶναι τοιαύτη ὥστε διὰ τινὰ τιμὴν (ἢ τιμὰς) τῆς x νά ἔχωμεν δύο διαφορετικὰς τιμὰς τῆς y (δηλαδή ή y δέν εἶναι μονότιμος, ἰδέ Σχ. 17.3), τότε τό ἐπικαμπύλιον ὁλοκλήρωμα ἀπό τό A εἰς τό B πρέπει νά γραφῇ

$$\int_C P(x, y) dx = \int_{A \rightarrow E} P(x, y_1) dx + \int_{E \rightarrow B} P(x, y_2) dx, \quad (12)$$

ὅπου $y_1 = f_1(x)$ καὶ $y_2 = f_2(x)$ εἶναι μονότιμοι καὶ συν-εχεῖς συναρτήσεις ὡς πρὸς x ἀντιπροσωπεύουσιν τὰ μέρη τῆς καμπύλης AE καὶ EB, ἀντιστοίχως.

Ὅμοιως δυνάμεθα νά εἰπωμεν καὶ διὰ τό $\int_C Q(x, y) dy$ ὡς καὶ διὰ τόν γραμμικόν συνδυασμόν (2).

Ἐν συνεχείᾳ διευκρινίζομεν τοὺς ὁρισμούς καὶ τὰς ἰδιότητες τῶν ἐπικαμπυλίων ὁλοκληρωμάτων μέ τὰ ἀκόλουθα παραδείγματα.

Παράδειγμα 1. Ὑπολογίσατε τό $\int_C (x+y) dx$ (i) ἀπό A(0,1) μέχρι B(1,0) κατὰ μήκος τῆς καμπύλης $C = C_1$ ὁριζομένης ὑπὸ τῆς $y = 1-x$ (ii), ἀπό 0(0,0) μέχρις E(1,1) κατὰ μήκος τῆς καμπύλης $C = C_2$ ὁριζομένης ὑπὸ τῆς $y = x^2$ (ἰδέ Σχ. 17.4).

$$(i) \int_{C_1} (x+y) dx = \int_0^1 (x+1-x) dx = \left[x \right]_0^1 = 1. \quad (13)$$

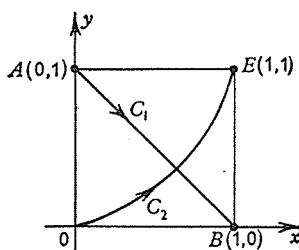
$$(ii) \int_{C_2} (x+y) dx = \int_0^1 (x+x^2) dx = \left[\frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} \right]_0^1 = \frac{5}{6}. \quad (14)$$

"Αλλως, εκφράζοντες τό x ως συνάρτησιν τῆς y (ὡς εἰς τήν (5)), ἔχομεν

$$(i) \int_{c_1} (x+y) dx = \int_1^0 (1-y+y)(-dy) = \int_0^1 dy = \left[y \right]_0^1 = 1, \quad (15)$$

$$(ii) \int_{c_2} (x+y) dx = \int_0^1 (\sqrt{y}+y) \frac{dy}{2\sqrt{y}} = \left[\frac{1}{2}y + \frac{1}{3}y^{3/2} \right]_0^1 = \frac{5}{6}, \quad (16)$$

ὅπως εὔρομεν καί προηγουμένως.



Σχ. 17.4.

Παράδειγμα 2. Ὑπολογίσατε τό ἐπικαμπύλιον ὀλοκλήρωμα

$$I = \int_c (x^2 + 2y) dx + (x + y^2) dy \quad (17)$$

ἀπό $A(0,1)$ μέχρι $B(2,3)$ κατὰ μήκος τῆς καμπύλης C ὀριζομένης ὑπό τῆς $y = x+1$.

Ἐκφράζοντες τήν (17) ἀποκλειστικῶς συναρτήσει τῆς x ἔχομεν

$$I = \int_0^2 [\{x^2 + 2(x+1)\} dx + \{x + (x+1)^2\} dx] \quad (18)$$

$$= \int_0^2 (2x^2 + 5x + 3) dx = \frac{64}{3}. \quad (19)$$

"Αλλως, δυνάμεθα νά γράψωμεν (ἐπειδὴ $x = y-1$).

$$I = \int_0^2 \{x^2 + 2(x+1)\} dx + \int_1^3 (y-1+y^2) dy \quad (20)$$

$$= \left[\frac{x^3}{3} + x^2 + 2x \right]_0^2 + \left[\frac{y^2}{2} - y + \frac{y^3}{3} \right]_1^3 \quad (21)$$

$$= \left(\frac{32}{3} + \frac{32}{3} \right) = \frac{64}{3}, \quad (22)$$

ὅπως εὐρομεν καὶ ἀνωτέρω.

Παράδειγμα 3. Ὑπολογίσατε τὸ ἐπικαμπύλιον ὁλοκλήρωμα

$$I = \int_C \{(x+y) dx + xy dy\} \quad (23)$$

(i) ἀπὸ $O(0,0)$ ἔως $B(1,1)$ κατὰ μῆκος τῆς καμπύλης $C = C_1$ ὁριζο-
μένης ὑπὸ $y = x$,

(ii) ἀπὸ $O(0,0)$ μέχρις $A(1,0)$ κατὰ μῆκος τῆς καμπύλης $y = 0$
καὶ ἀπὸ $A(1,0)$ μέχρις $B(1,1)$ κατὰ μῆκος τῆς γραμμῆς $x = 1$ (ἴδε
Σχ. 17.5).

(i) ἐπειδὴ $y = x$

$$I_{C_1} = \int_0^1 \{(x+x) dx + x^2 dx\} = \frac{4}{3}. \quad (24)$$

(ii) ἐπειδὴ $y = 0$ ἀπὸ 0 μέχρις A ἔχομεν $dy = 0$ καὶ ἐξ αὐτοῦ

$$I_{O \rightarrow A} = \int_0^1 x dx = \frac{1}{2}. \quad (25)$$

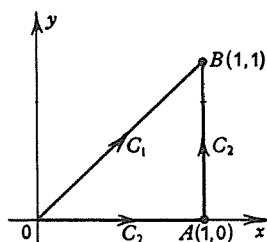
Ἀπὸ A μέχρις B , $x = 1$, $dx = 0$ καὶ ἐξ αὐτοῦ

$$I_{A \rightarrow B} = \int_0^1 y dy = \frac{1}{2}. \quad (26)$$

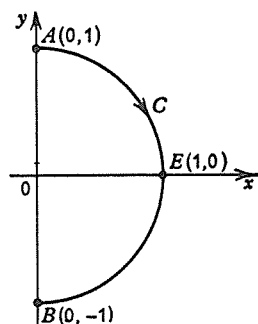
Συνεπῶς συμφώνως μέ τὴν προσθετικὴν ιδιότητα (6)

$$I_{C_2} = I_{O \rightarrow A} + I_{A \rightarrow B} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1. \quad (27)$$

Παρατηροῦμεν ὅτι μολονότι τὰ A , B εἶναι τὰ αὐτὰ σημεῖα δι' ἄμφο-
τέρας τὰς C_1 καὶ C_2 ἡ τιμὴ τοῦ I λαμβανομένη κατὰ μῆκος τῆς C_1
διαφέρει ἀπὸ ἐκείνην κατὰ μῆκος τῆς C_2 . Αὕτη εἶναι μίᾳ κοινῇ ἰ-
διότητος τῶν ἐπικαμπυλίων ὁλοκληρωμάτων, ἂν καὶ ἀργότερον εἰς τὸ
κεφάλαιον αὐτό θὰ συναντήσωμεν ἐπικαμπύλια ὁλοκληρώματα τῶν ὁ-
ποίων αἱ τιμαὶ εἶναι ἀνεξάρητοι τοῦ δρόμου ὁλοκληρώσεως καὶ ἐ-
ξαρτῶνται μόνον ἐκ τῶν ἀρχικῶν καὶ τελικῶν σημείων.



Σχ. 17.5.



Σχ. 17.6.

Παράδειγμα 4. Υπολογίσατε τό ολοκλήρωμα

$$I = \int_c (x+y) dx \quad (28)$$

από $A(0,1)$ μέχρι $B(0,-1)$ όπου C παριστᾷ τό ἡμικύκλιον $y = \sqrt{1-x^2}$ δεικνυόμενον εἰς τό Σχ. 17.6.

Ἐπειδή ἡ ἐξίσωσις τῆς καμπύλης δέν εἶναι μονότιμος συνάρ -
τησις ὡς πρός x πρέπει κατὰ τήν (δ) νά χρησιμοποιήσωμεν τήν
 $y = +\sqrt{1-x^2}$ εἰς τό πρῶτον τμήμα τῆς καμπύλης A μέχρι E καί τήν
 $y = -\sqrt{1-x^2}$ εἰς τό δεύτερον μέρος E μέχρι B . Ὅθεν

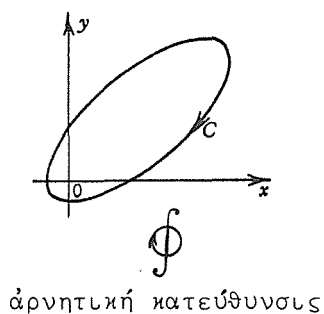
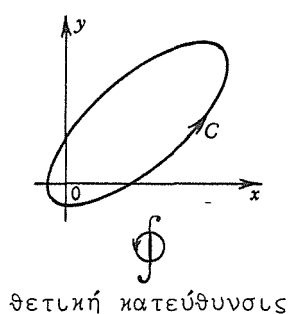
$$I = \int_0^1 \{x + \sqrt{1-x^2}\} dx + \int_1^0 \{x - \sqrt{1-x^2}\} dx \quad (29)$$

$$= 2 \int_0^1 \sqrt{1-x^2} dx = \frac{\pi}{2}. \quad (30)$$

17.3. Ἐπικαμπύλια Ὁλοκληρώματα κατὰ Μῆκος Κλειστῶν Ἐπιπέδων Καμπύλων

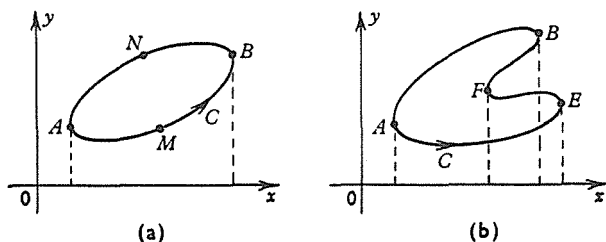
Διὰ νά ὑπολογίσωμεν ἓν ἐπικαμπύλιον ολοκλήρωμα κατὰ μῆκος μιᾶς ἀπλῆς κλειστῆς ἐπιπέδου καμπύλης C (δηλ. καμπύλης ἡ ὁποία δέν κόπτει ἑαυτήν) ὀλοκληρώνομεν μίαν φοράν ἐπύ τῆς περιμέτρου ἀρχίζοντες καί καταλήγοντες εἰς τό αὐτό σημεῖον. Κατὰ τήν ἐκτέλεσιν τῆς ὡς ἄνω ὀλοκληρώσεως ἡ κατεύθυνσις πρέπει νά καθορισθῇ καί ἡ ἀντίθετος φορά τῆς τῶν δεικτῶν τοῦ ὠρολογίου καλεῖται συνήθως

θετική ενώ η αυτή μετά της φοράς τῶν δεικτῶν καλεῖται ἀρνητική. Ὄταν ὁλοκληρώματα πρόκειται νά ὑπολογισθοῦν περίεξ κλειστῶν καμπυλῶν συνηθίζεται νά συμβολίζωνται ὑπό \oint καί \oint , ὅπου τά τόξα δεικνύουν τήν φοράν τῆς ὁλοκληρώσεως περίεξ τῆς C (Σχ. 17.7).



Σχ. 17.7.

Ἐπί παραδείγματι, τό $\oint_C \sin xy dx$ σημαίνει ὅτι τό $\sin xy$ πρέπει νά ὁλοκληρωθῇ περίεξ καμπύλης C κατά τήν θετικήν κατεύθυνσιν, ἡ δέ ἐξίσωσις τῆς C ὀρίζει τό y συναρτήσει τοῦ x . Ἐπειδή ὅμως ἡ ἐξίσωσις μιᾶς κλειστῆς καμπύλης δέν δύναται νά παρασταθῇ ὑπό μονοτύμου συναρτήσεως y τοῦ x , διὰ τοῦτο πρέπει κατά τήν ὁλοκλήρωσιν ὡς πρός x νά ἀκολουθήσωμεν τήν τεχνικήν (δ). Ἐπί παραδείγματι, διὰ τήν καμπύλην (α) τοῦ Σχ. 17.8 θά πρέπει νά χρησιμοποιήσωμεν μονοτύμους συναρτήσεις $y = f_1(x)$ κατά μήκος τῆς AMB καί $y = f_2(x)$ κατά μήκος τῆς BNA . Ὁμοίως διὰ τήν (β) θά πρέπει νά διαιρέσωμεν τήν C εἰς τέσσαρα μέρη AE , EF , FB καί BA ὥστε ἡ ἐξίσωσις ἐκάστου μέρους νά δύναται νά παρασταθῇ ὑπό τῆς y ὡς μονοτύμου συναρτήσεως τοῦ x .



Σχ. 17.8.

Παράδειγμα 5. Ὑπολογίσατε τὸ ἐπικαμπύλιον ὁλοκλήρωμα

$$I = \oint_C (2xy \, dy - x^2 \, dx), \quad (31)$$

ὅπου ἡ C ἀποτελεῖται ἀπὸ τὰς τρεῖς πλευρὰς τοῦ τριγώνου μέ κορυφὰς $O(0,0)$, $A(1,0)$ καὶ $B(1,1)$: (ἴδε Σχ. 17.9). Τώρα ἀπὸ 0 μέχρι A , $y = 0$ καὶ ἐξ αὐτοῦ (ἐπειδὴ $dy = 0$)

$$I_{O \rightarrow A} = - \int_0^1 x^2 \, dx = -\frac{1}{3}. \quad (32)$$

Ὁμοίως ἀπὸ A μέχρι B , $x = 1$, $dx = 0$ καὶ ἐξ αὐτοῦ

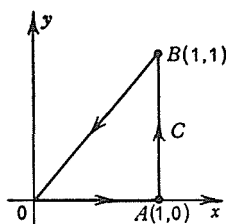
$$I_{A \rightarrow B} = \int_0^1 2y \, dy = 1. \quad (33)$$

Τελικῶς ἀπὸ B μέχρι O , $y = x$ καὶ ἐξ αὐτοῦ (ἐκφράζοντες τὴν y ὡς πρὸς x)

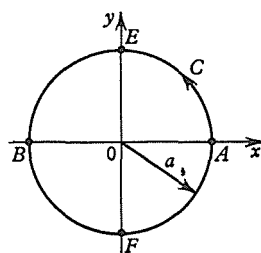
$$I_{B \rightarrow O} = \int_1^0 x^2 \, dx = -\frac{1}{3}. \quad (34)$$

Ὅθεν τελικῶς λαμβάνομεν

$$I = I_{O \rightarrow A} + I_{A \rightarrow B} + I_{B \rightarrow O} = -\frac{1}{3} + 1 - \frac{1}{3} = \frac{1}{3}. \quad (35)$$



Σχ. 17.9.



Σχ. 17.10.

Παράδειγμα 6. Ὑπολογίσατε τὸ ἐπικαμπύλιον ὁλοκλήρωμα

$$I = \oint_C y \, dx, \quad (36)$$

ὅπου C εἶναι ὁ κύκλος

$$x^2 + y^2 = a^2 \quad (37)$$

(Σχ. 17.10).

Ἐπειδὴ ἡ y δέν εἶναι μονότιμος συνάρτησις τοῦ x , πρέπει νά

διαιρέσωμεν τήν (36) εἰς δύο μέρη, μέ τήν

$$y = +\sqrt{(a^2 - x^2)} \quad (38)$$

διὰ τό ἡμικύκλιον AEB τό ὁποῖον κεῖται ἄνωθεν τοῦ ἄξονος τῶν x καί τήν

$$y = -\sqrt{(a^2 - x^2)} \quad (39)$$

διὰ τό ἡμικύκλιον BFA τό ὁποῖον κεῖται κάτωθεν τοῦ ἄξονος τῶν x . Ὅθεν

$$I = \int_a^{-a} \sqrt{(a^2 - x^2)} dx + \int_{-a}^a \{-\sqrt{(a^2 - x^2)}\} dx \quad (40)$$

$$= -4 \int_0^a \sqrt{(a^2 - x^2)} dx = -\pi a^2. \quad (41)$$

(Ὁλοκλήρωσις τῆς (36) κατὰ τήν ἀρνητικὴν φοράν ἀλλάζει μόνον τό πρόσημον τῆς (41)).

Μία ἀπό τὰς σπουδαίας ἐφαρμογὰς τῶν ἐπικαμπυλίων ὀλοκληρωμάτων εἶναι εἰς τόν ὑπολογισμόν τῶν ἐμβαδῶν ἀπλῶν κλειστῶν ἐπιπέδων καμπυλῶν. Εἰς τήν § 17.11 θά ἀποδείξωμεν τό χρήσιμον ἀποτέλεσμα (ὑποδειχθέν εἰς τό τελευταῖον παράδειγμα)

$$\oint_C x dy = -\oint_C y dx = \frac{1}{2} \oint_C (x dy - y dx) = A, \quad (42)$$

ὅπου A τό ἐμβαδόν τό ὁποῖον περικλείει ἡ C .

17.4. Ἐπικαμπύλια Ὁλοκληρώματα ὡς πρὸς τό Μῆκος Τόξου

Ἐκτός τῶν ἐπικαμπυλίων ὀλοκληρωμάτων ὀρισθέντων ὑπὸ τῶν (1) καί (2), ὀρίζομεν καί τό ἐπικαμπύλιον ὀλοκλήρωμα

$$\int_C P(x, y) ds, \quad (43)$$

ὅπου s εἶναι τό μῆκος τοῦ τόξου τῆς καμπύλης C ὀριζομένης ὑπὸ $y = f(x)$. Ἐν τῶν ἀπλουστερῶν ὀλοκληρωμάτων τῆς μορφῆς αὐτῆς εἶναι ὁ στοιχειώδης τύπος $\int_a^b ds$ διὰ τό μῆκος τῆς καμπύλης ἀπὸ τό σημεῖον A μέχρι τό σημεῖον B .

Ὅπως καί μέ ἄλλας μορφὰς ἐπικαμπυλίων ὀλοκληρωμάτων τὰ ὁποῖα εἴδομεν ἐνωρίτερον εἰς τό κεφάλαιον αὐτό, δυνάμεθα νά ἀνα-

γάγωμεν τήν (43) εἰς ἓν σύνηθες ὁλοκλήρωμα δυνάμει τῶν στοιχειωδῶν ἀποτελεσμάτων

$$ds = \sqrt{\left\{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2\right\}} dx, \quad \text{ὅπου } y = f(x) \quad (44)$$

καί

$$ds = \sqrt{\left\{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2\right\}} dt, \quad \begin{array}{l} \text{ὅπου } x = f(t), \\ y = g(t), \end{array} \quad (45)$$

καί t εἶναι τυχοῦσα παράμετρος.

Παράδειγμα 7. Ὑπολογίσατε τό

$$I = \int_C (3x + 2xy) ds, \quad (46)$$

ὅπου C εἶναι ἡ γραμμή $y = x$ ἀπό $O(0,0)$ μέχρις $A(1,1)$. Τώρα δυνάμει τῆς (44) ἔχομεν

$$ds = \sqrt{2} dx \quad (47)$$

καί συνεπῶς

$$I = \int_0^1 (3x + 2x^2) \sqrt{2} dx = \frac{13\sqrt{2}}{6}. \quad (48)$$

Παράδειγμα 8. Ὑπολογίσατε τό

$$I = \int_C 2xy ds, \quad (49)$$

ὅπου C εἶναι ἡ καμπύλη $x = \cos t$, $y = \sin t$ ἀπό $t = 0$ μέχρι $t = \frac{\pi}{4}$.

Χρησιμοποιοῦντες τήν (45), ἔχομεν

$$I = \int_{t=0}^{t=\pi/4} 2 \cos t \sin t \sqrt{\{(-\sin t)^2 + (\cos t)^2\}} dt \quad (50)$$

$$= \int_0^{\pi/4} \sin 2t dt = \left[-\frac{\cos 2t}{2} \right]_0^{\pi/4} = \frac{1}{2}. \quad (51)$$

Παράδειγμα 9. Ὑπολογίσατε τό

$$I = \oint_C (x^2 - y^2) ds, \quad (52)$$

ὅπου C εἶναι ὁ κύκλος $x^2 + y^2 = 4$.

Ἐδῶ $y = +\sqrt{4-x^2}$ διὰ τό μέρος τῆς C ὑπεράνω τοῦ ἄξονος τῶν x . Συνεπῶς

$$\frac{dy}{dx} = -\frac{x}{\sqrt{4-x^2}}. \quad (53)$$

Ὁμοίως $y = -\sqrt{4-x^2}$ διὰ τό μέρος τῆς C κάτωθεν τοῦ ἄξονος τῶν x καί ἐξ αὐτοῦ

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x}{\sqrt{4-x^2}}. \quad (54)$$

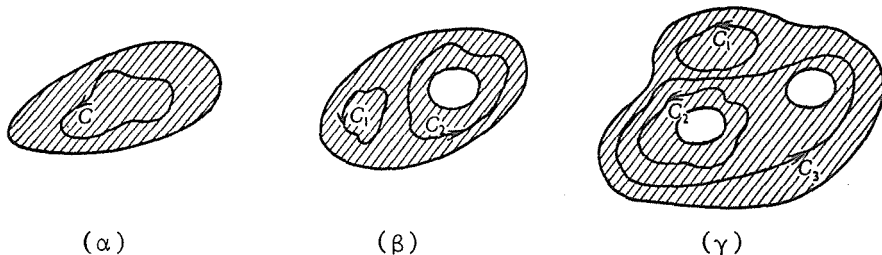
Χρησιμοποιοῦντες τήν (44) ἔχομεν λοιπόν

$$\begin{aligned} I &= \int_2^{-2} \{x^2 - (4-x^2)\} \sqrt{\left\{1 + \left(\frac{-x}{\sqrt{4-x^2}}\right)^2\right\}} dx \\ &\quad + \int_{-2}^2 \{x^2 - (4-x^2)\} \sqrt{\left\{1 + \left(\frac{x}{\sqrt{4-x^2}}\right)^2\right\}} dx \end{aligned} \quad (55)$$

$$= \int_2^{-2} (2x^2-4) \frac{2}{\sqrt{4-x^2}} dx - \int_a^{-a} (2x^2-4) \frac{2}{\sqrt{4-x^2}} dx = 0. \quad (56)$$

17.5. Συνεκτικότητα

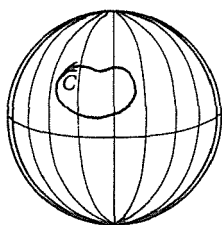
Εἰς τήν ἐπομένην παράγραφον καί εἰς μερικές ἐπομένας θά χρειασθῶμεν τήν ἔννοιαν τῆς συνεκτικότητος περιοχῆς ἢ πεδίου. Ἡ ἰδέα αὕτη ἀνήκει εἰς τόν κλάδον τῆς τοπολογίας ἡ ὁποία ἀσχολεῖται μέ τό ἐνυπάρχον σχῆμα περιοχῶν καί σωματῶν. Μία ἐπίπεδος περιοχή R καλεῖται ἀπλῶς συνεκτική ἐάν κάθε ἀπλή κλειστή καμπύλη C κειμένη εἰς τήν R δύναται νά συσταλῇ συνεχῶς εἰς σημεῖον (ἰδέ Σχ. 17.11 (α)). Ἐάν ὅμως ἡ R περιέχῃ ὀπὴν (Σχ. 17.11 (β)), τότε δέν εἶναι



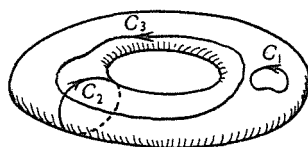
Σχ. 17.11.

δυνατόν νά συσταλῇ ἡ C_2 χωρὶς νά ἐγκαταλείψῃ τήν περιοχήν R . Ὁ-

μως ή καμπύλη C_1 δύναται νά συσταλῇ εἰς σημεῖον. Ὑπάρχουν λοιπόν δύο εἴδη καμπυλῶν εἰς τήν περιοχὴν αὐτήν, ἐκεῖναι αἱ ὁποῖαι δύνανται νά συσταλοῦν κατὰ τρόπον συνεχῇ εἰς σημεῖον καὶ ἐκεῖναι αἱ ὁποῖαι δέν δύνανται νά συσταλοῦν εἰς σημεῖον. Τοιαῦται περιοχαί λέγονται διπλῶς συνεκτικαί ἐπειδὴ τὰ σύνορά των ἀποτελοῦνται ἀπό δύο διαφορετικά μέρη. Ὁμοίως μία περιοχὴ μέ δύο ὁπᾶς (Σχ. 17.11 (γ)) καλεῖται τριπλῶς συνεκτικὴ διότι τὰ σύνορά της ἀποτελοῦνται ἀπό τρία διαφορετικά μέρη. Ἐδῶ αἱ καμπύλαι C_2 καὶ C_3 δέν δύνανται νά συσταλοῦν συνεχῶς εἰς σημεῖα χωρὶς νά ἐξέλθουν τῆς περιοχῆς R . Γενικεύοντες τήν ἔννοιαν μιᾶς περιοχῆς μέ $(n-1)$ ὁπᾶς καλοῦμεν αὐτήν n -πλῶς συνεκτικὴν (ἢ ἐνύοτε, ἀπλῶς, πολ-λαπλῶς συνεκτικὴ). Ἀνάλογον ἐπιχείρημα ἰσχύει διὰ τήν ἐπιφάνειαν σφαίρας (ἢ ὁποῖα εἶναι ἀπλῶς συνεκτικὴ) καὶ διὰ τήν τοῦ δακτυλίου (torus), (ἢ ὁποῖα δέν εἶναι ἀπλῶς συνεκτικὴ) (ἰδέ Σχ. 17.12).



ἀπλῶς συνεκτικὴ
ἐπιφάνεια



ὄχι ἀπλῶς συνεκτικὴ
ἐπιφάνεια

Σχ. 17.12.

17.6. Ἐπικαμπύλια Ὀλοκληρώματα Ἀνεξάρτητα τοῦ Δρόμου

Εἴδομεν εἰς τὰ τελευταῖα παραδείγματα ὅτι ὅταν τὰ ἀρχικά καὶ τελικά σημεῖα ἐπικαμπυλίου ὀλοκληρώματος παραμένουν σταθερά, ἡ τιμὴ τοῦ ὀλοκληρώματος ἐξαρτᾶται ἀπὸ τὸν ἐκλεγέντα δρόμον μεταξύ τῶν σημείων. Ἐν τούτοις, αὐτό δέν συμβαίνει πάντοτε. Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ $F(x, y)$ εἶναι μονότιμος καὶ συνεχῆς συνάρτησις τῶν x καὶ y μέ μονοτίμους καὶ συνεχεῖς πρώτας παραγώγους εἰς τινα περιοχὴν R τοῦ ἐπιπέδου xy . Ὑποθέσωμεν ἐπίσης ὅτι ἡ C εἶναι καμπύλη κλειμένη ἐξ ὀλοκληροῦ εἰς τήν R ἢ ὁποῖα ὀρίζεται παραμετρικῶς ὑπὸ

των ἐξελώσεων $x = f(t)$, $y = g(t)$ καὶ ὅτι $A(x_1, y_1)$ καὶ $B(x_2, y_2)$ εἶναι τὸ ἀρχικόν καὶ τελικόν σημείον τοῦ ὁλοκληρώματος, ἀντιστοίχως. Τότε τὸ ἐπικαμπύλιον ὁλοκλήρωμα τοῦ ὁλικοῦ διαφορικοῦ συντελεστοῦ τῆς F εἶναι

$$\begin{aligned} \int dF &= \int \frac{dF}{dt} dt = \int \left(\frac{\partial F}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial F}{\partial y} \frac{dy}{dt} \right) dt = \int \frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy \\ &= F(t_2) - F(t_1) = F(x_2, y_2) - F(x_1, y_1). \end{aligned} \quad (57)$$

Τὸ ἀποτέλεσμα αὐτὸ ἐξαρτᾶται μόνον ἀπὸ τὴν τιμὴν τῆς συναρτήσεως εἰς τὸ ἀρχικόν καὶ τελικόν σημείον καὶ ὅχι ἀπὸ τὴν ἐξέλιξιν τῆς διαδρομῆς C . Εἰς τὴν εἰδικὴν περίπτωσιν ὅπου C εἶναι μίᾳ ἀπλῇ κλειστῇ καμπύλῃ εἰς τὴν περιοχὴν R , τότε τὰ A καὶ B συμπίπτουν καὶ ἐξ αὐτοῦ

$$\oint_C \frac{dF}{dt} dt = 0, \quad (\text{ἢ} \quad \oint dF = 0). \quad (58)$$

Τώρα παρατηροῦμεν ὅτι ἐάν μίᾳ συνάρτησις $F(x, y)$ δύναται νὰ εὑρεθῇ οὕτως ὥστε

$$P(x, y) = \frac{\partial F(x, y)}{\partial x}, \quad Q(x, y) = \frac{\partial F(x, y)}{\partial y} \quad (59)$$

τότε τὸ ἐπικαμπύλιον ὁλοκλήρωμα

$$\int_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} \quad (60)$$

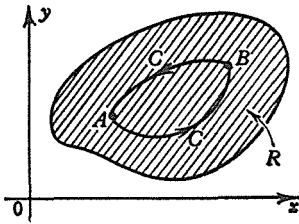
θα εἶναι ἀνεξάρτητον τῆς διαδρομῆς C .

Ἐπὶ πλέον δύναται νὰ ἀποδειχθῇ ὅτι ἐάν οἱ $P(x, y)$, $Q(x, y)$ ἔχουν συνεχεῖς παραγώγους εἰς τὴν περιοχὴν R , καὶ ἡ R εἶναι ἀπλῶς συνεκτικὴ περιοχή, τότε ἡ συνθήκη

$$\frac{\partial P(x, y)}{\partial y} = \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x} \quad (61)$$

ἢ ὁποῖα προκύπτει ἀπὸ τὴν (59) δι' ἀπαλοιφῆς τῆς $F(x, y)$, εἶναι μίᾳ ἀναγκαίᾳ καὶ ἱκανῇ συνθήκῃ ἵνα τὸ (60) εἶναι ἀνεξάρτητον τοῦ δρόμου C . Ἐάν ὅμως ἡ R δέν εἶναι ἀπλῶς συνεκτικὴ, ἡ (61) δέν ἐξασφαλίζει τὴν ἀνεξαρτησίαν ἀπὸ τὴν διαδρομὴν (ἰδέε Παράδειγμα 11).

Δυνάμεθα επίσης νά αποδείξωμεν ὅτι ἐάν τό



Σχ. 17.13.

$$\int \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\}$$

εἶναι ἀνεξάρτητον τῆς διαδρομῆς εἰς τήν περιοχὴν R, τότε

$$\oint_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} = 0$$

δι' ὅλας τὰς ἀπλᾶς κλειστάς καμπύλας C εἰς τήν περιοχὴν R. Καθ' ὅτι (ἴδ. Σχ. 17.

13)

$$\begin{aligned} \oint_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} &= \int_{A \rightarrow B, \text{ κάτω δρόμου}} \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} \\ &\quad + \int_{B \rightarrow A, \text{ ἄνω δρόμου}} \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\}, \end{aligned} \quad (62)$$

$$= \int_{A \rightarrow B, \text{ κάτω δρόμου}} \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} - \int_{A \rightarrow B, \text{ ἄνω δρόμου}} \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\}. \quad (63)$$

Ἐάν ὅμως τὰ ὁλοκληρώματα ἀπὸ A μέχρι B εἶναι ἀνεξάρτητα τῆς ἀκολουθομένης διαδρομῆς μεταξύ τῶν σημείων τούτων, τότε τὰ ὁλοκληρώματα εἰς τήν (63) εἶναι ἴσα.

Ὅθεν

$$\oint_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} = 0. \quad (64)$$

Ἀντιθέτως, εὐκόλως ἀποδεικνύεται ὅτι, ἐάν

$$\oint_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} \neq 0 \quad (65)$$

δι' ὅλους τοὺς κλειστοὺς δρόμους C ἐς τήν περιοχὴν R, τότε τό

$$\int \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\} \quad (66)$$

εἶναι ἀνεξάρτητον τοῦ δρόμου εἰς τήν R.

Παράδειγμα 10. Τό ὁλοκλήρωμα

$$I = \int_A^B (y \cos x \, dx + \sin x \, dy) \quad (67)$$

είναι ανεξάρτητον τοῦ δρόμου τοῦ συνδέοντος τὰ $A(0,0), B(\frac{\pi}{4}, \frac{\pi}{4})$ ἐπειδὴ

$$\frac{\partial P(x, y)}{\partial y} = \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x} = \cos x. \quad (68)$$

Συνεπῶς ἡ ὑπὸ ὁλοκλήρωσιν συνάρτησις εἰς τὴν (67) πρέπει νὰ εἴ-
ναι ὁλικόν διαφορικόν συναρτήσεώς τινος. Εὐκόλως διαπιστοῦται ὅ-
τι

$$I = \int_{(0,0)}^{(\pi/4, \pi/4)} d(y \sin x) = \left[y \sin x \right]_{(0,0)}^{(\pi/4, \pi/4)} = \frac{\pi}{4\sqrt{2}}. \quad (69)$$

Παράδειγμα 11. Τό ὁλοκλήρωμα

$$I = \int_C \left(\frac{-y \, dx + x \, dy}{x^2 + y^2} \right) \quad (70)$$

είναι ανεξάρτητον τοῦ δρόμου C εἰς κάθε ἀπλῶς συνεκτικὴν περιο-
χὴν μὴ περιέχουσαν τὴν ἀρχὴν ἐπειδὴ

$$\frac{\partial P(x, y)}{\partial y} = \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x} = \frac{y^2 - x^2}{(x^2 + y^2)^2} \quad (71)$$

ἐκτός εἰς τό $(0,0)$. Ἐπομένως (ἰδέ (64))

$$I = \oint_C \left(\frac{-y \, dx + x \, dy}{x^2 + y^2} \right) = 0 \quad (72)$$

εἰς ἐκάστην περιοχὴν τοῦ εὗδους αὐτοῦ, δι' ὅλας τὰς ἀπλᾶς κλει-
στάς καμπύλας C .

Τώρα δυνάμει τῆς (71) ἡ ὑπὸ ὁλοκλήρωσιν συνάρτησις τῆς
(70) πρέπει νὰ εἴναι ὁλικόν διαφορικόν. Πράγματι, εὐκόλως συνάγε-
ται ὅτι

$$I = \int_C d\left(\tan^{-1} \frac{y}{x}\right) = \int_C d\theta = \theta_B - \theta_A, \quad (73)$$

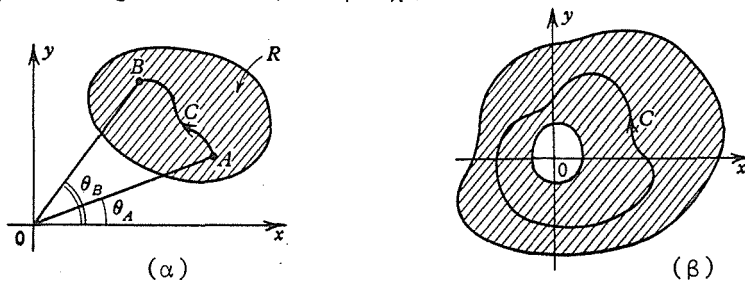
ὅπου θ_A καὶ θ_B εἶναι αἱ τιμαὶ τῶν πολικῶν συντεταγμένων θ εἰς τὰ
ἀρχικά καὶ τελικά σημεῖα τῆς C (A καὶ B , ἀντιστοίχως), (ἰδέ Σχ.
17.14 (α)). Δι' ἀπλᾶς κλειστάς καμπύλας $\theta_B = \theta_A$ καὶ ἡ (73) δίδει

καί πάλιν τήν (72).

Τώρα ἔστω ἡ διπλῶς συνεκτική περιοχή ἐμφαινομένη εἰς τό Σχ. 17.14 (β). Ἐάν C εἷναι τυχοῦσα κλειστή καμπύλη, τότε κατὰ μήκος τῆς C ἡ θ μεταβάλλεται κατὰ 2π ὅθεν

$$I = 2\pi. \quad (74)$$

Ἐν γένει, κατὰ ταῦτα, τό I δέν εἷναι ἀνεξάρτητον τοῦ δρόμου εἰς αὐτήν τήν διπλῶς συνεκτικήν περιοχήν.



Σχ. 17.14.

17.7. Ἐπικαμπύλια Ὀλοκληρώματα εἰς τόν Χῶρον

Αἱ ἰδέαι τῶν τελευταίων ἔξη παραγράφων εὐκόλως δύνανται νά ἐπεκταθοῦν εἰς ὀλοκληρώματα κατὰ μήκος γραμμῶν καί καμπυλῶν εἰς τόν τριδιάστατον χῶρον. Δέν θά δώσωμεν ὅμως λεπτομερείας εἰς τήν παροῦσαν παράγραφον ἀλλά παραπέμπομεν εἰς τά Προβλήματα 6, 7 καί 8 εἰς τό τέλος τοῦ κεφαλαίου.

17.8. Διπλᾶ Ὀλοκληρώματα

Τά διπλᾶ ὀλοκληρώματα ὀρίζονται γεωμετρικῶς κατὰ παρόμοιον τρόπον ὡς ὠρίσθη τό ὠρισμένον ὀλοκληρώμα κατὰ Riemann εἰς τό Κεφ. 4, § 4.1 (β). Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ $f(x, y)$ εἷναι συνεχῆς μονότιμος συνάρτησις τῶν x καί y τόσον εἰς τό ἐσωτερικόν ὅσον καί εἰς τό σύνορον C μιᾶς ὀρθογωνίου περιοχῆς R τοῦ xy -ἐπιπέδου. Ὑποθέσωμεν ἐπίσης ὅτι ἡ R περιορίζεται ἀπό τὰς εὐθείας

$$x = a, \quad x = b, \quad y = c, \quad y = d \quad (75)$$

ὅπου a, b, c, d εἷναι σταθεραί (ἰδέ Σχ. 12.15 (α)). Τότε ἔάν τό διάστημα (a, b) διαιρεθῇ εἰς m μέρη οὕτως ὥστε

$$a(=x_0) < x_1 < x_2 < \dots < x_{m-1} < b(=x_m) \quad (76)$$

καί τό διάστημα (c, d) διαιρεθῇ εἰς n μέρη οὕτως ὥστε

$$c(=y_0) < y_1 < y_2 < \dots < y_{n-1} < d(=y_n), \quad (77)$$

ἡ περιοχή R διαιρεῖται εἰς mn ὀρθογωνίους στοιχειώδεις ἐπιφανεί-
ας ἑμβადοῦ δR_{rs} ($r = 1, 2, \dots, m$, $s = 1, 2, \dots, n$) ὅπου

$$\delta R_{rs} = (x_r - x_{r-1})(y_s - y_{s-1}) = \delta x_r \delta y_s. \quad (78)$$

Ἐν συνεχείᾳ ἐκλέγομεν τυχόν σημεῖον μέ συντεταγμένους (ξ_r, η_s) ;
κείμενον εἰς τό rs ὀρθογώνιον τοιοῦτον ὥστε

$$\left. \begin{aligned} x_{r-1} &\leq \xi_r \leq x_r \\ y_{s-1} &\leq \eta_s \leq y_s \end{aligned} \right\} \quad (79)$$

Θεωρήσωμεν τώρα τό διπλοῦν ἄθροισμα

$$\sum_{s=1}^n \sum_{r=1}^m f(\xi_r, \eta_s) \delta R_{rs}. \quad (80)$$

Ἐάν τό ὄριον τοῦ ἀθροίσματος ὅταν ἀμφότερα τά m καί n τείνουν
εἰς τό ἄπειρον εἶναι ἀνεξάρτητον τοῦ τρόπου διαιρέσεως τῶν (a, b)
καί (c, d) (ἰδέ (76) καί (77)), καί ἐπίσης τοῦ τρόπου ἐκλογῆς τῶν
σημείων (ξ_r, η_s) ἐντός τοῦ δR_{rs} , τότε, ὑπό τήν προϋπόθεσιν ὅτι
 $\delta R_{rs} \rightarrow 0$, τό

$$I = \lim_{\substack{m \rightarrow \infty \\ n \rightarrow \infty}} \sum_{r=1}^m \sum_{s=1}^n f(\xi_r, \eta_s) \delta R_{rs} \quad (81)$$

καλεῖται διπλοῦν ὀλοκλήρωμα τῆς συναρτήσεως f ἐπὶ τῆς περιοχῆς R
καί συνήθως γράφεται

$$I = \int_R f(x, y) dR = \iint_R f(x, y) dx dy \quad (82)$$

(δυνάμει τῆς (78)). Δύναται νά ἀποδειχθῇ, ὑπό τήν προϋπόθεσιν ὅ-
τι τό ὄριον (81) ὑπάρχει, ὅτι τοῦτο εἶναι ἀνεξάρτητον τοῦ τρόπου
κατά τόν ὅποιον τά m καί n τείνουν εἰς τό ἄπειρον. Δυνάμεθα οὕτω
νά ἀκολουθήσωμεν τάς ἐξῆς δύο διαδικασίας.

- (i) Διά δοθεῖσαν τιμήν τοῦ x εἰς τό διάστημα $a \leq x \leq b$ πρῶ-
τον ἀθροίζομεν τά στοιχειώδη ἑμβάδα ἐντός τῆς κατακορύ-

φου λωρίδος PQ (ἰδέ Σχ. 17.15 (α)) καὶ ἐν συνεχείᾳ ἀ-
θροίζομεν ὡς πρὸς x δι' ὅλας τὰς δυνατὰς κατακορύφους λω-
ρίδας τῆς R. Τοῦτο ἀντιστοιχεῖ εἰς τὸ

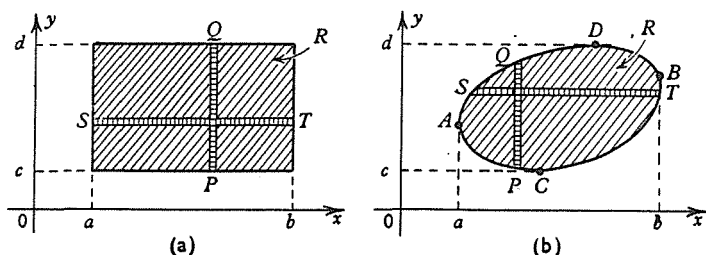
$$I = \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{r=1}^m \left\{ \left[\lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{s=1}^n f(\xi_r, \eta_s)(y_s - y_{s-1}) \right] (x_r - x_{r-1}) \right\} \quad (83)$$

$$= \int_{x=a}^{x=b} \left\{ \int_{y=c}^{y=d} f(x, y) dy \right\} dx. \quad (84)$$

(ii) Διὰ δοθεῖσαν τιμὴν τοῦ y εἰς τὸ διάστημα $c \leq y \leq d$, πρῶ-
τον ἀθροίζομεν τὰς στοιχειώδη ἐμβαδὰ ἐντὸς τῆς ὀριζοντί-
ας λωρίδος ST (ἰδέ Σχ. 17.15 (α)) καὶ ἐν συνεχείᾳ ἀθροί-
ζομεν ὡς πρὸς x δι' ὅλας τὰς δυνατὰς λωρίδας τῆς R. Τοῦτο
ἀντιστοιχεῖ εἰς τὸ

$$I = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{s=1}^n \left\{ \left[\lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{r=1}^m f(\xi_r, \eta_s)(x_r - x_{r-1}) \right] (y_s - y_{s-1}) \right\}. \quad (85)$$

$$= \int_{y=c}^{y=d} \left\{ \int_{x=a}^{x=b} f(x, y) dx \right\} dy. \quad (86)$$



Σχ. 17.15.

Εἰς τὴν πρᾶξιν ἡ ἐκλογή τοῦ ἄν ἡ ὁλοκλήρωσις τῆς $f(x, y)$ θά γίνῃ
πρῶτον ὡς πρὸς y καὶ ἐν συνεχείᾳ ὡς πρὸς x, ὡς εἰς τὴν (84), ἢ
ἀντιστρόφως, ὡς εἰς τὴν (86), καθορίζεται ἐκ τοῦ ποῦα ἐκ τῶν δύο
διαδικασιῶν εἶναι ἀπλουστερά.

Ἐάν τώρα ἡ περιοχὴ ὁλοκληρώσεως R δέν εἶναι ὀρθογώνιον ἀλ-
λά περιοχὴ φρασσομένη ὑπὸ κλειστῆς καμπύλης C (ἰδέ Σχ. 17.15(β))
τότε ἀκολουθοῦμεν τὴν ἐξῆς μέθοδον.

Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ R ὁρίζεται ὑπὸ τῶν ἐξισώσεων

$$y_1(x) \leq y \leq y_2(x) \text{ διὰ } a \leq x \leq b,$$

$$x_1(y) \leq x \leq x_2(y) \text{ διὰ } c \leq y \leq d,$$

ὅπου αἱ y_1, y_2, x_1, x_2 εἶναι συνεχεῖς συναρτήσεις τῶν ἀντιστοίχων μεταβλητῶν. Τότε ἀθροίζοντες πρῶτον κατὰ μῆκος τῆς κατακορύφου λωρίδος PQ καὶ ἐν συνεχείᾳ ἐφ' ὅλων τῶν δυνατῶν κατακορύφων λωρίδων τῆς R , λαμβάνομεν τὴν ἀνάλογον τῆς (84)

$$I = \int_R f(x, y) dR = \int_{x=a}^{x=b} \left\{ \int_{y=y_1(x)}^{y=y_2(x)} f(x, y) dy \right\} dx. \quad (87)$$

Ὅμοιως ἀθροίζοντες πρῶτον κατὰ μῆκος τῆς ὀριζοντίου λωρίδος ST καὶ ἐν συνεχείᾳ ἐφ' ὅλων τῶν δυνατῶν ὀριζοντίων λωρίδων τῆς R , λαμβάνομεν τὴν ἀνάλογον τῆς (86)

$$I = \int_R f(x, y) dR = \int_{y=c}^{y=d} \left\{ \int_{x=x_1(y)}^{x=x_2(y)} f(x, y) dx \right\} dy. \quad (88)$$

Ἐν γένει, ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι ἡ $f(x, y)$ εἶναι συνεχῆς ἐντὸς τῆς R καὶ ὅτι τὸ σύνορον τῆς R εἶναι μίᾳ ἀπλῇ καμπύλῃ, τὰ ὅλοκληρώματα (87) καὶ (88) εἶναι τὰ αὐτά.

Τελικῶς σημειώνομεν ὅτι ἡ γραφή ἢ ὁποῦα ἀποφεύγει τὴν χρῆσιν ἀγκυλῶν εἰς τὰς (87) καὶ (88) εἶναι νὰ γράψωμεν τὴν (87) π.χ. ὡς

$$\int_{x=a}^{x=b} dx \int_{y=y_1(x)}^{y=y_2(x)} f(x, y) dy.$$

Ἡ γραφή αὐτὴ θὰ χρησιμοποιηθῇ ἐπὶ τὸ πλεῖστον εἰς τὰ ἐπόμενα.

17.9. Ἰδιότητες Διπλῶν Ὀλοκληρωμάτων

Ὑποθέτομεν εἰς τὴν παροῦσαν παράγραφον (ἐκτός ἐάν λεχθῇ τὸ ἀντίθετον) ὅτι τὰ ὅρια τῆς ὀλοκληρώσεως εἶναι πάντοτε πεπερασμένα οὕτως ὥστε ἡ R εἶναι φραγμένη περιοχή. Τὸ πρόβλημα τῆς συγκλίσεως ἐνός διπλοῦ ὀλοκληρώματος ὅταν ἡ R δέν εἶναι φραγμένη εἶναι ἓν πολὺ περισσότερον δύσκολον πρόβλημα ἀπὸ τὸ τοῦ συνήθους ὠριμένου ὀλοκληρώματος κατὰ Riemann μέ ἀπέραντον περιοχὴν ὀλοκλη -

ρώσεως, καί ὡς ἐκ τούτου δέν θά συζητηθῇ ἐνταῦθα.

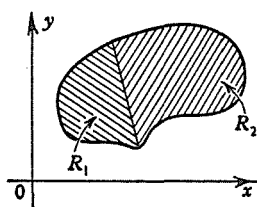
Ἐάν ἡ $f(x, y)$ καί ἡ $g(x, y)$ εἶναι δύο συνεχεῖς καί μονότιμοι συναρτήσεις εἰς τήν R , τά ἀκόλουθα ἀποτελέσματα δύνανται νά ἀποδειχθοῦν χρησιμοποιοῦντες τούς βασικούς ὁρισμούς τοῦ διπλοῦ ὁλοκληρώματος, δοθέντας εἰς τήν (81) :

$$\begin{aligned} (a) \iint_R \{f(x, y) + g(x, y)\} dx dy \\ = \iint_R f(x, y) dx dy + \iint_R g(x, y) dx dy, \end{aligned} \quad (89)$$

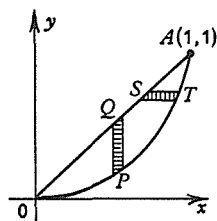
$$(b) \iint_R cf(x, y) dx dy = c \iint_R f(x, y) dx dy, \quad (c = \text{σταθερά}) \quad (90)$$

$$(c) \iint_R f(x, y) dx dy = \iint_{R_1} f(x, y) dx dy + \iint_{R_2} f(x, y) dx dy, \quad (91)$$

ὅταν ἡ R διαιρεθῇ εἰς δύο μέρη R_1 καί R_2 (ἰδέ Σχ. 17.16).



Σχ. 17.16.



Σχ. 17.17.

17.10. Παραδείγματα Διπλῶν Ὀλοκληρωμάτων

Παράδειγμα 12. Ὑπολογίσατε τό διπλοῦν ὁλοκλήρωμα

$$I = \iint_R (2x^2 + y) dx dy, \quad (92)$$

ὅπου R εἶναι ἡ περιοχή ἡ ὁριζομένη ὑπό τῆς εὐθείας $y = x$ καί τῆς καμπύλης $y = x^2$ (ἰδέ Σχ. 17.17).

Μέθοδος 1. Πρῶτον ὁλοκληρώνομεν ὡς πρός y κατὰ μήκος τῆς λωρίδος PQ θεωροῦντες τήν x ὡς σταθεράν, καί ἐν συνεχείᾳ ὁλοκληρώνομεν ὡς πρός x οὕτως ὥστε ἡ PQ κινῆται ἀπό ἀριστε-

ρά προς τὰ δεξιά καλύπτουσα όλόκληρον τήν περιοχὴν R. Κατ'αὐτόν τόν τρόπον (κατά τήν (87))

$$I = \int_{x=0}^{x=1} dx \int_{y=x^2}^{y=x} (2x^2 + y) dy \quad (93)$$

$$I = \int_{x=0}^{x=1} dx \left[2x^2 y + \frac{y^2}{2} \right]_{y=x^2}^{y=x} \quad (94)$$

$$= \int_0^1 \left(2x^3 + \frac{x^2}{2} - \frac{5x^4}{2} \right) dx = \frac{1}{6}. \quad (95)$$

Μέθοδος 2. Κατ'αὐτὴν ολοκληρώνομεν πρῶτον ὡς πρὸς x κατὰ μῆκος τῆς λωρίδος ST θεωροῦντες τήν y ὡς σταθεράν καὶ ἐν συνεχεῖα ολοκληρώνομεν ὡς πρὸς y οὕτως ὥστε ἡ ST νὰ κινῆται κατακορύφως καλύπτουσα όλόκληρον τήν περιοχὴν R. Εἰς τήν περιπτῶσιν αὐτὴν (ἐπειδὴ $x = y$ καὶ $\dot{x} = \sqrt{y}$ εἶναι αἱ ἐξισώσεις τῶν συνοριακῶν καμπυλῶν τῆς R μετὰ τήν y ὡς ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν) ἔχομεν (κατά τήν (88))

$$I = \int_{y=0}^{y=1} dy \int_{x=y}^{x=\sqrt{y}} (2x^2 + y) dx \quad (96)$$

$$= \int_{y=0}^{y=1} dy \left[\frac{2x^3}{3} + xy \right]_{x=y}^{x=\sqrt{y}} \quad (97)$$

$$= \int_0^1 \left(\frac{5y^{3/2}}{3} - \frac{2y^3}{3} - y^2 \right) dy = \frac{1}{6} \quad (98)$$

ὡς εὔρομεν καὶ βάσει τῆς Μεθόδου 1.

Παράδειγμα 13. Ὑπολογίσατε

$$I = \int_0^1 dy \int_0^{\cos^{-1} y} \sec x \, dx, \quad (\cos^{-1} y < \pi/2), \quad (66)$$

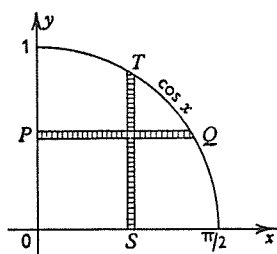
ἀλλάσσοντες τήν σειρὰν ολοκληρώσεως.

Εἰς προβλήματα τοῦ εὔρους αὐτοῦ διευκολύνει πάντοτε ἡ σκυ-αγράφησης τῆς περιοχῆς ολοκληρώσεως. Ἐπειδὴ ἡ x μεταβάλλεται ἀπὸ 0 μέχρις $\cos^{-1} y$ καὶ ἡ y μεταβάλλεται ἀπὸ 0 μέχρις 1, εἶναι προφανές ὅτι ἡ περιοχὴ ολοκληρώσεως περιορίζεται ὑπὸ τῶν εὐθειῶν $x =$

$= 0$, $y = 0$ καί τῆς καμπύλης $y = \cos x$ (ἴδὲ Σχ. 17.18). Ἐκ τῆς (99), ὡς ἔχει, ἡ ὀλοκληρώσις ὡς πρὸς x πρέπει νά γίνη πρῶτον κατὰ μῆκος τῆς λωρίδος PQ. Ὡνα ἀλλάξωμεν τὴν σειρὰν ὀλοκληρώσεως πρῶτον ὀλοκληρώνομεν ὡς πρὸς y κατὰ μῆκος τῆς λωρίδος ST καὶ δεύτερον ὀλοκληρώνομεν ὡς πρὸς x κινουῦντες τὴν ST ἐξ ἀριστερῶν πρὸς τὰ δεξιὰ καλύπτοντες οὕτω ὀλόκληρον τὴν περιοχὴν. Κατ' αὐτόν τόν τρόπον ἡ (99) γίνεται

$$I = \int_{x=0}^{x=\pi/2} dx \int_{y=0}^{y=\cos x} \sec x \, dy \quad (100)$$

$$= \int_0^{\pi/2} \left[y \sec x \right]_{y=0}^{y=\cos x} dx = \int_0^{\pi/2} dx = \frac{\pi}{2}. \quad (101)$$



Σχ. 17.18.

Ἡ ἀλλαγὴ τῆς σειρᾶς ὀλοκληρώσεως εἶναι

συνήθως ἓνας χρήσιμος τρόπος ἀποφυγῆς

πολυπλόκων ὀλοκληρωμάτων, ὡς εὐκόλως ἐπαληθεύεται ἐδῶ δι' ὀλοκληρώσεως τῆς (99) ὅπως εἶναι.

Παράδειγμα 14. Ὡς ἀνεφέρθη ἐνωρίτερον ἡ ἀλλαγὴ τῆς σειρᾶς ὀλοκληρώσεως ἑνὸς διπλοῦ ὀλοκληρώματος δέν εἶναι πάντοτε ἐπιτρεπτή καὶ ἐξαρτᾶται (μεταξύ ἄλλων) ἀπὸ τό κατὰ πόσον ἡ πρὸς ὀλοκλήρωσιν συναρτήσεως $f(x, y)$ ἔχει ἀσυνεχεύας εἰς τὴν περιοχὴν ὀλοκληρώσεως R . Πρὸς διευκρίνισιν τούτου, δίδομεν τό κατωτέρω παράδειγμα

$$I = \int_0^1 dx \int_0^1 \frac{x-y}{(x+y)^3} dy, \quad (102)$$

ὅπου ἡ περιοχὴ ὀλοκληρώσεως R εἶναι ἡ ὀρθογώνιος ἐπιφάνεια ἡ περιοριζομένη ὑπὸ τῶν εὐθειῶν $x = 0$, $x = 1$, $y = 0$, $y = 1$. Θέτοντες $x+y = u$, εὐκόλως εὐρίσκομεν $I = \frac{1}{2}$. Τώρα ἀλλάσσοντες τὴν σειρὰν ὀλοκληρώσεως εἰς τὴν (102) ἔχομεν

$$I' = \int_0^1 dy \int_0^1 \frac{x-y}{(x+y)^3} dx, \quad (103)$$

τό ὅποσον ὅταν $x+y = u$ μᾶς δίδει $I' = -\frac{1}{2}$. Συνεπῶς $I \neq I'$. Ση-

μειωτέον όμως ότι ή υπό ολοκλήρωσιν συνάρτησις

$$f(x, y) = \frac{x-y}{(x+y)^3} \quad (104)$$

έχει ασυνέχειαν επί του συνόρου της R εις τό σημείον $(0, 0)$ καί τό άποτέλεσμα αυτό δέν είναι έντελώς άπροσδόκητον.

Παράδειγμα 15. Διπλά ολοκληρώματα συνήθως χρησιμεύουν εις τόν ύπολογισμόν έμβαδών καί όγκων. Έπί παραδείγματι, τό ολοκλήρωμα

$$\iint_R dx dy \quad (105)$$

προφανώς άντιπροσωπεύει τό έμβαδόν της R , καθ' όσον τό $dx dy$ είναι ούσιαστικώς τό έμβαδόν ενός τυπικοϋ άπειροστοϋ όρθογωνίου στοιχείου εις τήν R . Όμοίως εάν ή $f(x, y)$ είναι συνεχής καί μονότιμος συνάρτησις τών x καί y , ό όγκος υπό τήν έπιφάνειαν $z=f(x, y)$ εις τριδιάστατον Καρτεσιανόν σύστημα συντεταγμένων (ιδέ Κεφ. 9, § 9.1) κατακορύφως ύπερθεν μιās περιοχής R τοϋ xy -έπιπέδου ίσοϋται μέ

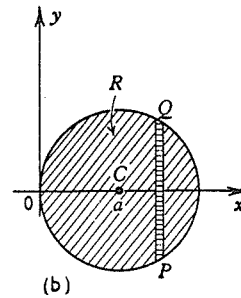
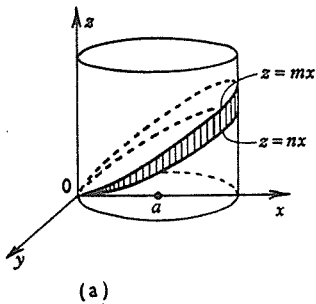
$$\iint_R z dx dy = \iint_R f(x, y) dx dy \quad (106)$$

(όγκοι υπεράνω τοϋ xy -έπιπέδου λογίζονται ως θετικοί καί οί κάτωθεν αϋτοϋ άρνητικοί).

Πρός διασάφησιν της χρήσεως διπλών ολοκληρωμάτων, θεωρήσωμεν τό ακόλουθον παράδειγμα : ό κύλινδρος $x^2+y^2 = 2ax$ (a = σταθερόν) τέμνεται υπό δύο έπιπέδων $z = mx$ καί $z = nx$ (m, n σταθεράι). εύρετε τόν όγκον της σφηνός μεταξύ τών δύο έπιπέδων καί τοϋ κυλίνδρου (ιδέ Σχ. 17.19 (α)).

Αϋτό έπιτυγχάνεται καλύτερον εις δύο στάδια. Πρώτον ύπολογίζομεν τόν όγκον ό όποϋος κεϊται κατακορύφως υπεράνω της κυκλικής περιοχής R τοϋ xy -έπιπέδου, τόν όριζόμενον υπό $x^2+y^2 = 2ax$ (κέντρον $(a, 0)$) καί κάτωθεν τοϋ έπιπέδου $z = mx$. Από τό άποτέλεσμα αϋτό άφαιροϋμεν τό άντίστοιχον άποτέλεσμα διά τόν όγκον ό όποϋος κεϊται ύπερθεν της περιοχής R καί κάτωθεν τοϋ $z = nx$. Η οϋτως εύ-

ρισκομένη διαφορά αντιπροσωπεύει τόν ζητούμενον ὄγκον τῆς σφη-



Σχ. 17.19.

νός. Ἐργαζόμενοι οὕτω, ἔχομεν

$$I_1 = \iint_R mx \, dx \, dy \quad (107)$$

$$= 2m \int_{x=0}^{x=2a} dx \int_{y=0}^{y=\sqrt{(2ax-x^2)}} x \, dy, \quad (108)$$

(ὁλοκληροῦντες πρῶτον ὡς πρὸς y κατὰ μῆκος τοῦ PQ ὡς δεικνύεται εἰς τό σχ. 17.19 (β)).

Ὅθεν

$$I_1 = 2m \int_0^{2a} x \sqrt{(2ax-x^2)} \, dx \quad (109)$$

$$= 2m \int_0^{2a} x \sqrt{\{a^2 - (a-x)^2\}} \, dx \quad (110)$$

$$= 2m \int_{-a}^a (a-u) \sqrt{(a^2-u^2)} \, du, \quad (111)$$

ὅπου $u = a-x$. Θέτοντες $u = a \sin \theta$, ἡ (111) εὐκόλως ὑπολογίζεται καὶ

$$I_1 = \pi m a^3. \quad (112)$$

Ὅμοίως εὐρίσκομεν

$$I_2 = \iint_R nx \, dx \, dy = \pi n a^3. \quad (113)$$

Συνεπῶς ὁ ζητούμενος ὄγκος τῆς σφηνός εἶναι $\pi(m-n)a^3$ (ὑποθέτοντες

$m > n$).

17.11. Θεώρημα τοῦ Green

Θεώρημα 1. (Θεώρημα τοῦ Green). "Εστωσαν $P(x, y)$ καὶ $Q(x, y)$ δύο συναρτήσεις πεπερασμέναι καὶ συνεχεῖς εἰς τὸ ἐσωτερικόν καὶ ἐπὶ τοῦ συνόρου C μιᾶς περιοχῆς R τοῦ xy -ἐπιπέδου. Ἐάν αἱ πρῶται μερικαὶ παράγωγοι τῶν συναρτήσεων αὐτῶν εἶναι συνεχεῖς ἐντός καὶ ἐπὶ τῶν συνόρων τῆς R , τότε

$$\iint_R \left\{ \frac{\partial P(x, y)}{\partial y} - \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x} \right\} dx dy = -\oint_C \{P(x, y) dx + Q(x, y) dy\}. \quad (114)$$

Ἡ κλάσις τῶν περιοχῶν R εἰς τὰς ὁποίας τὸ θεώρημα τοῦ Green εἶναι ἐφαρμόσιμον εἶναι πολὺ μεγάλη καὶ οὕτως δέν θά ἀσχοληθῶμεν μέ περιπτώσεις ὅπου δέν ἐφαρμόζεται. Μολαταῦτα, χάριν ἀπλότητος, θά ἀποδείξωμεν τήν (114) μόνον διὰ μίαν περιοχὴν R ὅπου τὸ σύνορόν τῆς C εἶναι μία ἀπλῆ ὁμαλὴ κλειστὴ καμπύλη (ἴδὲ σχ. 17.15 (b)). Τώρα κατὰ τήν (87)

$$\iint_R \frac{\partial P(x, y)}{\partial y} dx dy = \int_{x=a}^{x=b} dx \int_{y=y_1(x)}^{y=y_2(x)} \frac{\partial P(x, y)}{\partial y} dy \quad (115)$$

$$= \int_{x=a}^{x=b} \left[P(x, y) \right]_{y=y_1(x)}^{y=y_2(x)} dx \quad (116)$$

$$= \int_{x=a}^{x=b} \{P(x, y_2(x)) dx - P(x, y_1(x)) dx\} \quad (117)$$

$$= - \int_a^b P(x, y_1(x)) dx - \int_b^a P(x, y_2(x)) dx \quad (118)$$

$$= -\oint_C P(x, y) dx. \quad (119)$$

Ὀμοίως ἀπὸ τήν (88)

$$\iint_R \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x} dx dy = \int_{y=c}^{y=d} dy \int_{x=x_1(y)}^{x=x_2(y)} \frac{\partial Q}{\partial x} dx \quad (120)$$

$$= \int_{y=c}^{y=d} \left[Q(x, y) \right]_{x=x_1(y)}^{x=x_2(y)} dy \quad (121)$$

$$= \int_c^d \{Q(x_2(y), y) dy - Q(x_1(y), y) dy\} \quad (122)$$

$$= \int_c^d Q(x_2(y), y) dy + \int_d^c Q(x_1(y), y) dy \quad (123)$$

$$= \oint_C Q(x, y) dy. \quad (124)$$

Όθεν αφαιρούντες τήν (124) από τήν (119) λαμβάνομεν τήν (114).

Μία ειδική καὶ σημαντική περίπτωση τοῦ θεωρήματος τοῦ Green λαμβάνεται ἐάν θέσωμεν $P(x, y) = y$, $Q(x, y) = -x$. Τοιούτοτρόπως ἡ (114) δύδει

$$2 \iint_R dx dy = - \oint_C (y dx - x dy), \quad (125)$$

$$\eta \quad A = \iint_R dx dy = \frac{1}{2} \oint_C (x dy - y dx), \quad (126)$$

ὅπου A εἶναι τό ἐμβαδόν τό περικλειόμενον ὑπό τῆς C .

Ὁμοίως αὐ (119) καὶ (124) δύδουν

$$A = \iint_R dx dy = - \oint_C y dx \quad (127)$$

καὶ

$$A = \iint_R dx dy = \oint_C x dy, \quad (128)$$

ἀντιστοίχως. (Τά ἀποτελέσματα αὐτά ἐδόθησαν χωρὶς ἀπόδειξιν εἰς τήν § 17.3. (42)).

Τό ἐπόμενον παράδειγμα διευκρινίζει τήν χρῆσιν τοῦ θεωρήματος τοῦ Green.

Παράδειγμα 16. Πρὸς ὑπολογισμόν τοῦ

$$I = \oint_C \{(3x-y) dx + (x+2y) dy\} \quad (129)$$

περί τό σύνορον τῆς ἐλλείψεως $x^2+4y^2 = 9$ γράφομεν (ἐπειδή $P = 3x-y$, $Q = x+2y$).

$$\oint_C \{(3x-y) dx + (x+2y) dy\} = - \iint_R (-1-1) dx dy \quad (130)$$

$$= 2 \iint_R dx dy = 2A, \quad (131)$$

ὅπου A εἶναι τό ἐμβαδόν τῆς ἐλλείψεως. Ἐπειδή ἡ ἔλλειψις ἔχει ἡμιάξονας $a = 3$, $b = \frac{3}{2}$, ἔχομεν

$$A = \pi ab = \frac{9\pi}{2}, \quad (132)$$

καί ἐξ αὐτοῦ

$$I = 9\pi. \quad (133)$$

17.12. Μετασχηματισμοί εἰς Πολικὰς Συντεταγμένας διὰ Διπλᾶ Ὁλοκληρώματα

Εἰς τόν χειρισμόν διπλῶν ὀλοκληρωμάτων ἐπὶ μιᾶς περιοχῆς R τῆς ὁποίας τό σύνορον C ἐκφράζεται εἰς πολικὰς συντεταγμένας (r, θ) (ὅπου $x = r \cos \theta$, $y = r \sin \theta$) εἶναι συνήθως εὐκολώτερον νά διαιρέσωμεν τήν R εἰς στοιχειώδη μή ὀρθογώνια ἐμβαδά δR διὰ γραμμῶν σταθεροῦ r καί θ (ἴδὲ Σχ. 17.20). Τοιουτοτρόπως τό στοιχειῶδες ἐμβαδόν δR τό ὁποῖον ἀντιστοιχεῖ εἰς τό ἐμβαδόν $\delta x \delta y$ ὀρθογωνίου διὰ Καρτεσιανὰς συντεταγμένας δίδεται κατὰ προσέγγισιν ὑπό τῆς

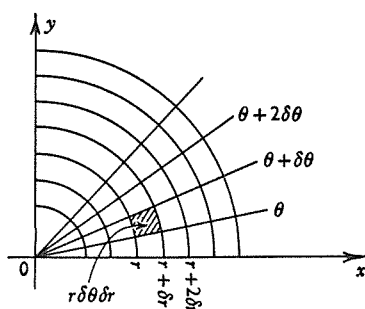
$$\delta R \simeq r \delta \theta \delta r.$$

Συνεπῶς ἐάν I ἀντιπροσωπεύη τό διπλοῦν ὀλοκλήρωμα συναρτήσεως $f(x, y)$ ἐπὶ μιᾶς περιοχῆς R_{xy} τοῦ xy -ἐπιπέδου τότε συναρτήσῃ πολικῶν συντεταγμένων

$$I = \iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \iint_{R_{r\theta}} f(r \cos \theta, r \sin \theta) r d\theta dr, \quad (134)$$

ὅπου $R_{r\theta}$ εἶναι ἡ περιοχὴ τοῦ $r\theta$ -ἐπιπέδου ἡ ἀντιστοιχοῦσα εἰς

τό R_{xy} . Ἡ ὀρθότης τῆς (134), ἡ ὁποῖα ἔχει ἐξαχθῇ ἀπὸ μίαν καθα-



Σχ. 12.20.

ρῶς διαπισθητικὴν ἀποφιν, θά δειχθῇ εἰς τὴν ἐπομένην παράγραφον .
Ἐπὶ τοῦ παρόντος, λαμβάνομεν ὡς δεδομένην τὴν ἰσχὺν τῆς καὶ
δεικνύομεν τὴν χρῆσιν τῆς διὰ μερικῶν παραδειγμάτων.

Παράδειγμα 17. Ὑπολογίσατε τό

$$I = \iint_R \{1 - \sqrt{(x^2 + y^2)}\} dx dy, \quad (135)$$

ὅπου R ἡ περιοχὴ ἡ περιωρισμένη ὑπὸ τοῦ κύκλου $x^2 + y^2 = 1$. Μετα-
σχηματίζοντες εἰς πολικὰς συντεταγμένας ἔχομεν, ἐπειδὴ $x = r \cos \theta$
 $y = r \sin \theta$

$$I = \iint_{R, \theta} (1 - r) r d\theta dr \quad (136)$$

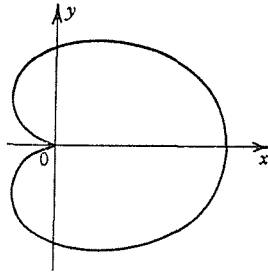
$$= \int_{\theta=0}^{\theta=2\pi} d\theta \int_{r=0}^{r=1} (1 - r) r dr = (2\pi) \left(\frac{1}{6} \right) = \frac{\pi}{3}. \quad (137)$$

Παράδειγμα 18. Ὑπολογίσατε τό

$$I = \iint_R x dx dy, \quad (138)$$

ὅπου R εἶναι ἡ περιοχὴ ἡ περιωρισμένη ὑπὸ τῆς καμπύλης
 $r = 2a(1 + \cos \theta)$ (ἴδὲ Σχ. 17.21).

Ἐκφράζοντες τό I εἰς πολικὰς συντεταγμένας ἔχομεν



Σχ. 17.21.

$$I = \iint_R r \cos \theta \, r \, d\theta \, dr = \int_{\theta=0}^{\theta=2\pi} d\theta \int_{r=0}^{r=2a(1+\cos \theta)} r^2 \cos \theta \, dr, \quad (139)$$

$$= \int_{\theta=0}^{\theta=2\pi} \frac{\cos \theta}{3} \left[r^3 \right]_{r=0}^{r=2a(1+\cos \theta)} d\theta, \quad (140)$$

$$= \frac{8a^3}{3} \int_0^{2\pi} (1+\cos \theta)^3 \cos \theta \, d\theta = 10\pi a^3. \quad (141)$$

Παράδειγμα 19. Έν ενδιαφέρον ολοκλήρωμα τό όποῦον δέν δύναται νά ὑπολογισθῇ διά στοιχειωδῶν μεθόδων εἶναι τό

$$I = \int_0^\infty e^{-x^2} dx. \quad (142)$$

Μία μέθοδος αντιμετωπίσεως αὐτοῦ εἶναι νά γράψωμεν

$$I^2 = \left(\int_0^\infty e^{-x^2} dx \right)^2 = \int_0^\infty e^{-x^2} dx \int_0^\infty e^{-y^2} dy \quad (143)$$

$$= \int_0^\infty dx \int_0^\infty e^{-(x^2+y^2)} dy = \iint_{R_{xy}} e^{-(x^2+y^2)} dx dy, \quad (144)$$

όπου ἡ περιοχή ολοκληρώσεως R_{xy} εἶναι ὁλόκληρον τό πρῶτον τεταρτημόριον τοῦ xy -ἐπιπέδου.

Μετασχηματίζοντες τήν (144) εἰς πολικὰς συντεταγμένας, εὐρίσκομεν

$$I^2 = \iint_{R_{r\theta}} e^{-r^2} r \, d\theta \, dr \quad (145)$$

$$= \int_{\theta=0}^{\theta=\pi/2} d\theta \int_{r=0}^{r=\infty} e^{-r^2} r \, dr = \int_0^{\pi/2} \left[-\frac{1}{2} e^{-r^2} \right]_0^{\infty} d\theta \quad (146)$$

$$= \pi/4. \quad (147)$$

Ὅθεν τελικῶς

$$I = \int_0^{\infty} e^{-x^2} dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2}. \quad (148)$$

Σημειωτέον ὅτι αἱ R_{xy} καὶ $R_{r\theta}$ εἶναι ἀπεριοριστοὶ (μὴ φραγμένοι), πρᾶγμα τὸ ὁποῖον δέν συμβαίνει μὲ τὰς περιοχὰς εἰς τὰς ὁποίας ἀνεφέρθημεν ἀνωτέρω. Διὰ τοῦτο εἶναι προτιμώτερον νὰ ἐνργήσωμεν προσεκτικώτερον ὡς ἀκολουθῶς :

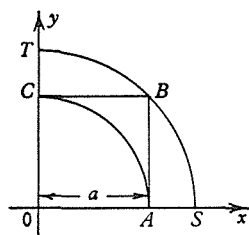
Γράφοντες

$$I = \lim_{a \rightarrow \infty} \int_0^a e^{-x^2} dx \quad (149)$$

ἔχομεν

$$I^2 = \lim_{a \rightarrow \infty} \int_0^a \int_0^a e^{-(x^2+y^2)} dx \, dy. \quad (150)$$

Προφανῶς τὸ $\int_0^a \int_0^a e^{-(x^2+y^2)} dx \, dy$ εἶναι ἀπλῶς τὸ ὅλοκλήρωμα τῆς $e^{-(x^2+y^2)}$ ἐπὶ τοῦ τετραγώνου OABC πλευρᾶς a (ἴδὲ Σχ. 12.22). Τώρα ἐπειδὴ ἡ ὑπὸ ὅλοκλήρωσιν συνάρτησις εἶναι θετικὴ δι' ὅλα τὰ σημεῖα, τὸ ὅλοκλήρωμα αὐτὸ πρέπει νὰ ἔχη μίαν τιμὴν κειμένην μεταξὺ τῆς τιμῆς τοῦ ὅλοκληρώματος ἐπὶ τοῦ τομέως OAC καὶ τῆς τιμῆς τοῦ ὅλοκληρώματος λαμβανομένου ἐπὶ τοῦ τομέως OST. Ὅθεν



Σχ. 17.22.

$$\begin{aligned} \int_{\theta=0}^{\theta=\pi/2} d\theta \int_{r=0}^{r=a} e^{-r^2} r \, dr &< \int_0^a \int_0^a e^{-(x^2+y^2)} dx \, dy \\ &< \int_{\theta=0}^{\theta=\pi/2} d\theta \int_{r=0}^{r=a\sqrt{2}} e^{-r^2} r \, dr. \end{aligned} \quad (151)$$

Καθὼς τὸ $a \rightarrow \infty$, τὰ ὅλοκληρώματα ἐπὶ τῶν δύο τομέων ἀμφότερα τεί-

νουν εἰς

$$\int_0^{\pi/2} d\theta \int_0^{\infty} e^{-r^2} r dr,$$

καί συνεπῶς τό αὐτό ἰσχύει καί διὰ τό ὁλοκλήρωμα ἐπὶ τοῦ τετραγώνου OABC.

17.13. Ἀλλαγὴ Μεταβλητῶν εἰς Διπλᾶ Ὁλοκληρώματα

Ὁ μετασχηματισμός διπλῶν ὁλοκληρωμάτων ἀπὸ ὀρθογωνίους Καρτεσιανὰς συντεταγμένας εἰς πολικὰς συντεταγμένας, δοθεῖς εἰς τὴν τελευταίαν παράγραφον, ἐβασύσθη ἐξ ὁλοκλήρου ἐπὶ γεωμετρικοῦ συλλογισμοῦ. Τώρα δίδομεν μίαν γενικὴν ἀναλυτικὴν μέθοδον μετασχηματισμοῦ διπλοῦ ὁλοκληρώματος ἀπὸ ἓν σύστημα ὀρθογωνίων Καρτεσιανῶν συντεταγμένων εἰς οἷονδήποτε ἄλλο σύστημα. Πράγματι, θὰ ἀποδείξωμεν ὅτι εἰάν αἱ x καί y συνδέωνται μέ ἀνυπαίρετους συντεταγμένας u καί v διὰ συναρτήσεων μετὰ συνεχῶν μερικῶν παραγώγων οὕτως ὥστε

$$x = x(u, v), \quad y = y(u, v) \quad (152)$$

τότε

$$\iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \iint_{R_{uv}} f[x(u, v), y(u, v)] \left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| du dv, \quad (153)$$

ὅπου R_{uv} εἶναι ἡ περιοχὴ ὁλοκληρώσεως εἰς τό uv -ἐπίπεδον ἡ ἀντιστοιχοῦσα εἰς τὴν περιοχὴν ὁλοκληρώσεως R_{xy} εἰς τό xy -ἐπίπεδον.

Ἡ ἔκφρασις $\frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)}$ (ἐνύοτε συμβολιζομένη ὑπὸ $J\left(\frac{x, y}{u, v}\right)$) καλεῖται Ἰακωβιανὴ τοῦ μετασχηματισμοῦ τῆς (152) καί ὀρίζεται ὡς

$$\frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} = \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial v} \cdot \frac{\partial y}{\partial u}, \quad (154)$$

αἱ κάθετοι $\left| \begin{array}{c} | \\ | \end{array} \right|$ εἰς τὴν (153) δεικνύουν ὅτι πρέπει νὰ ληφθῇ τό μέτρον (ἢ ἀπόλυτος τιμὴ) τῆς Ἰακωβιανῆς.

Διὰ νὰ ἀποδείξωμεν τὴν (153), πρῶτον θέτομεν

$$f(x, y) = \frac{\partial F(x, y)}{\partial x}, \quad (155)$$

όπου η $F(x, y)$ ορίζεται εντός και επί του συνόρου της R_{xy} . Από τό θεώρημα του Green έχουμε

$$\iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \iint_{R_{xy}} \frac{\partial F(x, y)}{\partial x} dx dy = \oint_{C_{xy}} F(x, y) dy, \quad (156)$$

όπου C_{xy} είναι η περικλείουσα καμπύλη (υποτιθεμένη απλή) της R_{xy} . Τό έπικαμπύλιον όλοκληρώμα της (156) γράφεται και ως έπικαμπύλιον όλοκληρώμα εις τό uv -έπίπεδον ως εξής

$$\oint_{C_{xy}} F(x, y) dy = \pm \oint_{C_{uv}} F[x(u, v), y(u, v)] \left(\frac{\partial y}{\partial u} du + \frac{\partial y}{\partial v} dv \right), \quad (157)$$

ή εμφάνισις των δύο προσήμων (+) ή (-) όφειλεται εις τό ότι όταν η C_{xy} διανύεται κατά τήν θετικήν φοράν, η C_{uv} δύναται να διανύεται κατά τήν θετικήν ή άρνητικήν φοράν. Η (157) τώρα γράφεται

$$\oint_{C_{xy}} F(x, y) dy = \pm \oint_{C_{uv}} [P(u, v) du + Q(u, v) dv], \quad (158)$$

όπου

$$P(u, v) = F[x(u, v), y(u, v)] \frac{\partial y}{\partial u} \quad (159)$$

και

$$Q(u, v) = F[x(u, v), y(u, v)] \frac{\partial y}{\partial v}. \quad (160)$$

Έκ του θεωρήματος του Green

$$\oint_{C_{uv}} \{P(u, v) du + Q(u, v) dv\} = \iint_{R_{uv}} \left\{ \frac{\partial Q(u, v)}{\partial u} - \frac{\partial P(u, v)}{\partial v} \right\} du dv, \quad (161)$$

ή οποία δι' άντικαταστάσεως των (159) και (160) εις τό δεύτερον μέλος της (161) δίδει

$$\begin{aligned} & \oint_{C_{uv}} \{P(u, v) du + Q(u, v) dv\} \\ &= \iint_{R_{uv}} \left\{ \frac{\partial}{\partial x} F[x(u, v), y(u, v)] \right\} \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} du dv, \end{aligned} \quad (162)$$

όπου η $\frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)}$ ορίζεται από τήν (154).

Τελικώς χρησιμοποιούντες τήν (155) λαμβάνομεν

$$\oint_{C_{uv}} \{P(u, v) du + Q(u, v) dv\} = \iint_{R_{uv}} f[x(u, v), y(u, v)] \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} du dv, \quad (163)$$

ἐκ δέ τῶν (156) καὶ (158) ἔπεται ἡ

$$\iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \pm \iint_{R_{uv}} f[x(u, v), y(u, v)] \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} du dv. \quad (164)$$

Τώρα θέτοντες $f(x, y) = 1$, τὸ ἀριστερόν μέλος τῆς (164) δίδει τὸ ἐμβαδὸν τῆς R_{xy} τὸ ὁποῖον εἶναι κατ'οὐσίαν θετικόν. Ὡς ἐκ τούτου, ἐάν ἡ Ἰακωβιανὴ εἶναι πάντοτε θετικὴ εἰς τὸ R_{uv} , τὸ (+) πρόσημον πρέπει νὰ ληφθῇ εἰς τὴν (164). Ὁμοίως ἐάν ἡ Ἰακωβιανὴ εἶναι πάντοτε ἀρνητικὴ εἰς τὴν R_{uv} , τὸ (-) πρόσημον πρέπει νὰ ληφθῇ. Ἀμφότερα τὰ ἀνωτέρω περιλαμβάνονται ἐάν ἡ (164) γραφῇ ὡς

$$\iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \iint_{R_{uv}} f[x(u, v), y(u, v)] \left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| du dv, \quad (165)$$

ἡ ὁποία εἶναι ἡ ζητουμένη.

Εἶναι προφανές, ὅτι τὸ ἀπειροστόν στοιχειῶδες ἐμβαδόν $dx dy$ εἰς τὸ xy ἐπίπεδον καθίσταται

$$\left| \frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} \right| du dv. \quad (166)$$

Παράδειγμα 20. Δοθέντων τῶν μετασχηματισμῶν

$$x = r \cos \theta, \quad y = r \sin \theta, \quad (167)$$

ἔχομεν

$$\frac{\partial(x, y)}{\partial(r, \theta)} = \frac{\partial x}{\partial r} \cdot \frac{\partial y}{\partial \theta} - \frac{\partial x}{\partial \theta} \cdot \frac{\partial y}{\partial r} = r \cos^2 \theta + r \sin^2 \theta = r. \quad (168)$$

Συνεπῶς τὸ στοιχειῶδες ἐμβαδὸν εἰς τὸ $r\theta$ -ἐπίπεδον τὸ ἀντιστοιχοῦν εἰς τὸ $dx dy$ τοῦ xy -ἐπιπέδου εἶναι, δυνάμει τῆς (166),

$$r dr d\theta \quad (169)$$

ὡς εὐρέθη ἐνωρίτερον εἰς τὴν 17.12.

Ὅθεν, γενικῶς

$$\iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \iint_{R_{r\theta}} f(r \cos \theta, r \sin \theta) r dr d\theta. \quad (170)$$

Παράδειγμα 21. Δοθέντων τῶν μετασχηματισμῶν

$$x = u^2 - v^2, \quad y = 4uv \quad (171)$$

εὐρίσκομεν

$$\frac{\partial(x, y)}{\partial(u, v)} = \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial v} \frac{\partial y}{\partial u} = 2u \cdot 4v - 2v \cdot 4u = 8(u^2 - v^2). \quad (172)$$

Συνεπῶς

$$\iint_{R_{xy}} f(x, y) dx dy = \iint_{R_{uv}} f(u^2 - v^2, 4uv) \cdot 8(u^2 - v^2) du dv. \quad (173)$$

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 17.

1. Ὑπολογίσατε τὰ κατωτέρω ὁλοκληρώματα

(a) $\int_C (x^2 + 2y) dx$ ἀπὸ $(0, 1)$ ἔως $(2, 3)$, ὅπου C εἶναι ἡ εὐθεῖα
 $y = x + 1,$

(b) $\int_C x dy$ ἀπὸ $(0, 0)$ ἔως $(\pi, 0)$, ὅπου C εἶναι ἡ καμπύ-
 λη

2. Ὑπολογίσατε τό

$$\int_C \{x^2 y dx + (x^2 - y^2) dy\}$$

ἀπὸ $(0, 0)$ ἔως $(1, 4)$ ὅπου (i) C εἶναι ἡ καμπύλη $y = 4x^2$,
 (ii) C εἶναι ἡ εὐθεῖα $y = 4x$.

3. Δείξατε ὅτι τό

$$\int_C \{2x \sin y dx + x^2 \cos y dy\}$$

εἶναι ἀνεξάρτητον τῆς καμπύλης C καὶ ὑπολογίσατε αὐτό ἀπὸ

(0,0) έως $(1, \frac{\pi}{2})$.

4. Υπολογίσατε τό

$$\oint_C (x \, dy - y \, dx)$$

περί τήν καμπύλην $x = a \cos^3 t$, $y = a \sin^3 t$, ($a = \text{σταθερά}$).

5. Υπολογίσατε τό

$$\int_C (x^2 - xy) \, ds$$

από (0,4) έως (4,0), όπου C είναι ο κύκλος $x^2 + y^2 = 16$.

6. Υπολογίσατε τό

$$\int_C (y^2 \, dx + xy \, dy + zx \, dz)$$

από A(0,0,0) έως B(1,1,1) όπου (i) C είναι η ευθεία από A έως B, (ii) C είναι η τεθλασμένη γραμμή από A έως B ή αποτε-
λουμένη από τμήματα παράλληλα προς τους άξονες x, y και z.

7. Δείξατε ότι, εάν $P(x,y,z)$, $Q(x,y,z)$ και $R(x,y,z)$ είναι συνε-
χεῖς και μονότιμοι συναρτήσεις με συνεχεῖς και μονοτίμους
μερικούς παραγώγους, τότε η συνθήκη να τό επικαμπύλιον όλο-
κλήρωμα

$$\int_C [P(x,y,z) \, dx + Q(x,y,z) \, dy + R(x,y,z) \, dz]$$

είναι ανεξάρτητον τῆς διαδρομῆς C εἰς μίαν ἀπλῶς συνεκτικὴν
περιοχὴν R εἶναι ἡ

$$\frac{\partial P(x,y,z)}{\partial y} = \frac{\partial Q(x,y,z)}{\partial x}, \quad \frac{\partial Q(x,y,z)}{\partial z} = \frac{\partial R(x,y,z)}{\partial y}$$

$$\frac{\partial R(x,y,z)}{\partial x} = \frac{\partial P(x,y,z)}{\partial z}$$

διὰ κάθε σημεῖον τῆς R.

Ἐξ αὐτοῦ δείξατε ὅτι τό

$$\int_C \left(\frac{y}{z} dx + \frac{x}{z} dy - \frac{xy}{z^2} dz \right)$$

είναι ανεξάρτητον της διαδρομής και υπολογίσατε αυτό από
(0,0,1) έως (1,1,1).

8. (i) Υπολογίσατε τό επικαμπύλιον ολοκλήρωμα

$$\oint_C \left(\frac{x dy - y dx}{x^2 + y^2 + 1} \right),$$

όπου C είναι τό σύνορον τοῦ μικροτέρου κυκλικοῦ τμήματος τοῦ κύκλου $x^2 + y^2 = 1$ ὡς προκύπτει ἐκ τῆς τομῆς του μέ τήν χορδήν $x+y = 1$.

- (ii) Δείξατε ὅτι τό επικαμπύλιον ολοκλήρωμα

$$\int_{PQ} (yz dx + zx dy + xy dz)$$

είναι ανεξάρτητον της διαδρομής ολοκληρώσεως και υπολογίσατε αυτό όταν τά P και Q είναι τά σημεία (1,1,2) και (3,2,1), ἀντιστοίχως. (L.U.)

9. Υπολογίσατε τά

$$(a) \iint_{x^2 + y^2 = a^2} (x^2 - 4xy - y^2)^2 dx dy \text{ ἐπὶ τοῦ ἐσωτερικοῦ τοῦ κύκλου}$$

$$(b) \iint_{\text{φωσ}} x dx dy \text{ ἐπὶ τοῦ πρώτου τεταρτημορίου τῆς ἐλλεί-}$$

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1.$$

10. Διὰ καταλλήλου μετασχηματισμοῦ τῶν μεταβλητῶν x και y εἰς ἓν ἄλλο ζευγος μεταβλητῶν, υπολογίσατε τό ολοκλήρωμα

$$\int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{x^2 dx dy}{\{1 + \sqrt{(x^2 + y^2)}\}^5} \quad (\text{C.U.})$$

11. Θέτοντες $x = r \cos \theta$, $y = r \sin \theta$, ἀποδείξατε ὅτι

$$\int_0^\alpha \int_0^\infty e^{-(x^2 - 2xy \cos \alpha + y^2)} dx dy = \frac{\alpha}{2 \sin \alpha}$$

$$(0 \leq \alpha < \pi).$$

(C.U.)

12. Εἰς ἐκάστην τῶν κατωτέρω, (α) ὑπολογίσατε τὸ ὁλοκλήρωμα, (β) σχεδιάσατε τὴν περιοχὴν ὁλοκληρώσεως, (γ) γράψατε τὸ ὁλοκλήρωμα μέ τὴν τάξιν ὁλοκληρώσεως ἀντεστραμμένην, (δ) ὑπολογίσατε ἐκ νέου καὶ συγκρίνατε μέ τὸ (α) :

$$\begin{aligned} \text{(i)} \int_0^a dx \int_0^{a-x} dy, & \quad \text{(ii)} \int_0^a dx \int_0^x (x^2 + y^2) dy, \\ \text{(iii)} \int_0^1 dx \int_x^{\sqrt{x}} xy^2 dy, & \quad \text{(iv)} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\theta \int_0^{2a \cos \theta} r^2 \cos \theta dr. \end{aligned}$$

13. Δείξατε, διὰ διαγράμματος, τὴν περιοχὴν ἐπὶ τῆς ὁποίας τὸ ἀκόλουθον ὁλοκλήρωμα ἐκτείνεται

$$\int_0^a dy \int_y^a \frac{dx}{\sqrt{(a^2 x^2 + b^2 y^2)}}.$$

Μετασχηματίσατε εἰς πολικὰς συντεταγμένας καὶ ἐξ αὐτοῦ δείξατε ὅτι ἡ τιμὴ τοῦ ὁλοκληρώματος εἶναι

$$\frac{a}{b} \sinh^{-1} \left(\frac{b}{a} \right). \quad (\text{L.U.})$$

14. Δι' ἀντικαταστάσεως

$$x = a \sin \theta \cos \phi,$$

$$y = b \sin \theta \sin \phi,$$

ἢ δι' ἐτέρας μεθόδου, ὑπολογίσατε τὸ

$$\iint \frac{x^2 y \, dx \, dy}{\sqrt{\{1 - (x^2/a^2) - (y^2/b^2)\}}}$$

ἐντὸς τῆς ἐλλείψεως

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$$

καὶ εἰς τὸ θετικόν τεταρτημόριον.

(C.U.)

15. (i) Μετασχηματίσατε εἰς πολικὰς συντεταγμένας καὶ ὑπολογίσατε τὸ

$$\int_0^{a/\sqrt{2}} dx \int_x^{\sqrt{a^2-x^2}} \sqrt{x^2+y^2} dy.$$

(ii) Ἀντιστρέψατε τήν τάξιν ολοκληρώσεως καί ἐξ αὐτοῦ ὑπολογίσατε τό

$$\int_0^1 dx \int_x^{2-x} \frac{x}{y} dy. \quad (\text{L.U.})$$

16. Δείξατε χρησιμοποιοῦντες ἓν διάγραμμα τήν περιοχὴν ἐπὶ τῆς ὁποίας τό διπλοῦν ολοκληρώμα

$$\int_0^1 dy \int_y^{2-y} \frac{x+y}{x^2} e^{x+y} dx$$

ἐλήφθη· ἐφαρμόσατε τόν μετασχηματισμόν $u = x+y$, $v = \frac{y}{x}$ εἰς τό ολοκληρώμα αὐτό καί διὰ τῆς μεθόδου αὐτῆς ἢ ἄλλης ὑπολογίσατε αὐτό. (L.U.)

17. Ἀποδείξατε ὅτι ὁ ὄγκος V ὁ ἐγκλειόμενος ὑπὸ τῆς σφαίρας $x^2+y^2+z^2 = a^2$ καί τοῦ κυλίνδρου $x^2+y^2 = ay$ δίδεται ὑπὸ τῆς

$$V = 2 \iint \sqrt{(a^2-x^2-y^2)} dx dy,$$

τοῦ ολοκληρώματος λαμβανομένου ἐπὶ τοῦ κύκλου $x^2+y^2 = ay$. Μετασχηματίσατε τό ολοκληρώμα εἰς πολικὰς συντεταγμένας καί ἐξ αὐτοῦ δείξατε ὅτι

$$V = \frac{4}{3} a^3 \left(\frac{\pi}{2} - \frac{2}{3} \right). \quad (\text{L.U.})$$

18. Δείξατε, χρησιμοποιοῦντες τό θεώρημα τοῦ Green, ὅτι ἐάν ἡ $V(x,y)$ ὀρίζεται καί ἔχη συνεχεῖς πρώτας καί δευτέρας μερικὰς παραγώγους ἐντός καί ἐπὶ τοῦ συνόρου C μιᾶς περιοχῆς R , τότε

$$\oint_C \frac{dV}{dn} ds = \iint_R \left(\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} \right) dx dy,$$

ὅπου $\frac{dV}{dn}$ εἶναι ἡ παράγωγος τῆς V ὡς πρὸς τήν πρὸς τὰ ἔξω

κάθετον εἰς τυχόν σημεῖον τῆς C καὶ s εἶναι τὸ μῆκος τοῦ τόξου ἐπὶ τῆς C ἀπὸ τινος αὐθαίρετου σημείου.

Δείξατε ἐπίσης ὅτι ἐάν $\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = 0$,

$$\oint_C V \frac{dV}{dn} ds = \iint_R \left\{ \left(\frac{\partial V}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial V}{\partial y} \right)^2 \right\} dx dy,$$

καὶ ὅτι ἐάν $\frac{dV}{dn} = 0$ κατὰ μῆκος τῆς C , τότε ἡ V εἶναι σταθερὰ ἐντός καὶ ἐπὶ τοῦ συνόρου τῆς R .

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 18.

Η ΣΥΝΑΡΤΗΣΙΣ ΓΑΜΜΑ ΚΑΙ ΣΥΓΓΕΝΗ ΟΛΟΚΛΗΡΩΜΑΤΑ

18.1. Ἡ Συνάρτησις Γάμμα

Ὅπως ἀκριβῶς μέ τὰς ἐλλειπτικὰς συναρτήσεις αἱ ὁποῖαι ἀνεπτύχθησαν εἰς τό Κεφ. 16, ἡ συνάρτησις γάμμα συνήθως ὀρίζεται ὑφ' ἐνός ὀλοκληρώματος. Ὅπως θά ἴδωμεν εἰς τήν ἐπομένην παράγραφον, ὁρισμοῦ ὅχι μέσφ ὀλοκληρωμάτων εἰσαχθέντες ὑπό τῶν Euler καί Weierstrass εἶναι συχνά χρήσιμοι. Ἐπὶ τοῦ παρόντος ὀρίζομεν τήν συνάρτησιν Γάμμα $\Gamma(x)$ διὰ τοῦ

$$\Gamma(x) = \int_0^{\infty} t^{x-1} e^{-t} dt, \quad (1)$$

ὅπου, διὰ τήν σύγκλισιν τοῦ ὀλοκληρώματος, ἡ $x > 0$ (ἴδέ Κεφ. 4, § 4.8). Ὀλοκληρώνοντες τήν (1) κατὰ μέρη λαμβάνομεν

$$\begin{aligned} \Gamma(x+1) &= \int_0^{\infty} t^x e^{-t} dt = \left[-t^x e^{-t} \right]_0^{\infty} + x \int_0^{\infty} t^{x-1} e^{-t} dt \\ &= x\Gamma(x), \quad (x > 0). \end{aligned} \quad (2)$$

Χρησιμοποιοῦντες τήν ἀναγωγικήν σχέσιν ὅταν $x = n$, ὅπου n εἶναι θετικὸς ἀκέραιος ≥ 1 , ἔχομεν

$$\Gamma(n+1) = n\Gamma(n) = n(n-1)\Gamma(n-1) = \dots = n!\Gamma(1), \quad (3)$$

ἡ ὁποῖα, ἐφ' ὅσον κατὰ τήν (1),

$$\Gamma(1) = \int_0^{\infty} e^{-t} dt = 1, \quad (4)$$

δύδει τό σημαντικόν ἐξαγόμενον

$$\Gamma(n+1) = n! \quad (5)$$

Ἡ συνάρτησις Γ δύναται ὡς ἐκ τούτου νά θεωρηθῇ ὡς γενίκευσις τῆς παραγοντικῆς συναρτήσεως εἰς τὴν ὁποίαν ἀνάγεται ὅταν ἡ x εἴναι θετικὸς ἀκέραιος.

Ἡ τιμὴ τῆς $\Gamma(\frac{1}{2})$ ἀπαυτεῖται συχνά καὶ δύναται νά εὕρεθῇ εὐθέως ἐκ τοῦ ὁρισμοῦ

$$\Gamma(\frac{1}{2}) = \int_0^{\infty} t^{-\frac{1}{2}} e^{-t} dt \quad (6)$$

θέτοντες $t = u^2$ καὶ ὁλοκληρώνοντες. Συνεπῶς χρησιμοποιοῦντες τὸ ἀποτέλεσμα τοῦ Παραδ. 19, Κεφ. 17, λαμβάνομεν

$$\Gamma(\frac{1}{2}) = 2 \int_0^{\infty} e^{-u^2} du = \sqrt{\pi}. \quad (7)$$

Ἐν συνεχείᾳ χρησιμοποιοῦντες τὸ ἀνωτέρω ἀποτέλεσμα λαμβάνομεν τὰς τιμὰς τῆς συναρτήσεως δι' ὅλας τὰς τιμὰς τοῦ $x = \frac{n}{2}$, n θετικὸς ἀκέραιος, βάσει τῆς ἀναγωγικῆς σχέσεως (2).

Ἐπὶ παραδείγματι,

$$\Gamma(\frac{3}{2}) = \frac{1}{2} \Gamma(\frac{1}{2}) = \frac{\sqrt{\pi}}{2}, \quad (8)$$

καὶ

$$\Gamma(\frac{7}{2}) = \frac{5}{2} \Gamma(\frac{5}{2}) = \frac{5}{2} \cdot \frac{3}{2} \Gamma(\frac{3}{2}) = \frac{15}{4} \cdot \frac{\sqrt{\pi}}{2}. \quad (9)$$

Ἡ ἀναγωγικὴ σχέσις (2) χρησιμοποιεῖται ἐπίσης καὶ διὰ τὸν ὁρισμόν τῆς συναρτήσεως Γάμμα δι' ἀρνητικὰς τιμὰς τῆς x . Πράγματι γράφοντες τὴν (2) ὡς

$$\Gamma(x) = \frac{\Gamma(x+1)}{x} \quad (10)$$

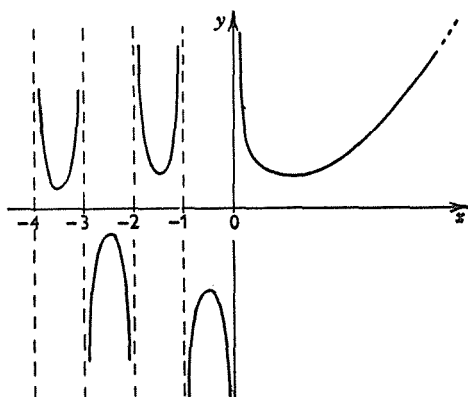
λαμβάνομεν π.χ.,

$$\Gamma(-\frac{3}{2}) = \frac{\Gamma(-\frac{1}{2})}{(-\frac{3}{2})} = \frac{\Gamma(\frac{1}{2})}{(-\frac{3}{2})(-\frac{1}{2})} = \frac{4}{3}\sqrt{\pi}. \quad (11)$$

Ἐπίσης ἔπεται ἐκ τῆς (10) ὅτι ἡ $\Gamma(x)$ ἀπειρίζεται διὰ $x = 0$ καὶ ὡσαύτως δι' ὅλας τὰς ἀρνητικὰς ἀκεραίας τιμὰς τοῦ x . Ἀξίζει νά

τονισθῇ ὅτι αἱ τιμαὶ τῆς $\Gamma(x)$ δι' ἄρνητικὰς τιμὰς τοῦ x δὲν δίδονται ἐκ τῆς ὁλοκληρωματικῆς σχέσεως (1) ἀλλὰ ἐκ τῆς ἀναγωγικῆς σχέσεως (10). Τὸ διάγραμμα τῆς $\Gamma(x)$ διὰ θετικὰς καὶ ἄρνητικὰς τιμὰς τοῦ x δεικνύεται εἰς τὸ Σχ. 18.1. (Διὰ πύνακας τῆς Γ -συναρτήσεως ἴδὲ Jahnke and Emde "Πύνακες Συναρτήσεων". Dover Publications, 1945).

Θὰ δείξωμεν πῶς μερικὰ ὁλοκληρώματα δύνανται νὰ ὑπολογισθοῦν τῇ βοηθεῖᾳ Γ -συναρτήσεων.



Σχ. 18.1.

Παράδειγμα 1. Διὰ νὰ ὑπολογίσωμεν τὸ ὁλοκλήρωμα

$$I = \int_0^{\infty} x^{5 \cdot 2} e^{-x^2} dx \quad (12)$$

θέτομεν $x^2 = t$ καὶ λαμβάνομεν

$$\begin{aligned} I &= \frac{1}{2} \int_0^{\infty} t^{2 \cdot 1} e^{-t} dt = \frac{1}{2} \Gamma(3 \cdot 1) = \frac{2 \cdot 1}{2} \Gamma(2 \cdot 1) = \frac{(2 \cdot 1)(1 \cdot 1)}{2} \Gamma(1 \cdot 1) \\ &= \frac{1}{20} (2 \cdot 1)(1 \cdot 1) \Gamma(0 \cdot 1). \end{aligned} \quad (13)$$

Ἐπειδὴ ἀπὸ τῶν πύνακας $\Gamma(0 \cdot 1) = 9.5135$, εὐρίσκομεν $I = 1.10$ ἀκριβὲς ὡς πρὸς δύο δεκαδικὰ ψηφία.

Παράδειγμα 2. Διὰ νὰ ὑπολογίσωμεν τὸ

$$I = \int_0^1 \sqrt{\left\{ \log_e \left(\frac{1}{x} \right) \right\}} dx \quad (14)$$

θέτομεν $x = e^{-t}$ καὶ λαμβάνομεν χρησιμοποιοῦντες τὴν (8)

$$I = \int_0^\infty t^{\frac{1}{2}} e^{-t} dt = \Gamma\left(\frac{3}{2}\right) = \frac{\sqrt{\pi}}{2}, \quad (15)$$

Παράδειγμα 3. Ἐάν

$$I = \int_0^{\pi/2} (\tan^3 \theta + \tan^5 \theta) e^{-\tan^2 \theta} d\theta \quad (16)$$

τότε, θέτοντες $\tan^2 \theta = t$, λαμβάνομεν

$$I = \frac{1}{2} \int_0^\infty t e^{-t} dt = \frac{1}{2} \Gamma(2) = \frac{1}{2}. \quad (17)$$

18.2. Ἐναλλακτικαὶ Μορφαὶ τῆς $\Gamma(x)$

Ἕνας ἄλλος ὁρισμὸς τῆς συναρτήσεως $\Gamma(x)$ ὀφειλόμενος εἰς τὸν Euler εἶναι

$$\Gamma(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \frac{n! n^x}{x(x+1) \dots (x+n)} \right\}. \quad (18)$$

Ἡ ἔκφρασις αὕτῃ ἰσχύει διὰ θετικὰς καὶ ἀρνητικὰς τιμὰς τοῦ x καὶ δεικνύει εὐκρινῶς τὰ ὑποδιόζοντα σημεῖα τῆς $\Gamma(x)$ εἰς τὰ $x = 0, -1, -2, \dots$ καὶ οὕτω καθ' ἐξέξῃς. Δύναται ἐπίσης νὰ θεωρηθῇ ὑποδύναμος τοῦ ὁρισμοῦ (1) διὰ $x > 0$. Ἀπὸ τὴν (18) εὐρίσκομεν καὶ πάλιν

$$\begin{aligned} \Gamma(x+1) &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \frac{n! n^{x+1}}{(x+1)(x+2) \dots (x+n+1)} \right\} \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \frac{nx}{(x+n+1)} \cdot \frac{n! n^x}{x(x+1) \dots (x+n)} \right\} \\ &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \frac{nx}{x+n+1} \right\} \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ \frac{n! n^x}{x(x+1) \dots (x+n)} \right\} \\ &= x\Gamma(x). \end{aligned} \quad (19)$$

Ὁ ὁρισμὸς τοῦ Euler δύναται ἐπίσης νὰ γραφῇ κάπως διαφορετικὰ

$$\Gamma(x) = \frac{1}{x} \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ n^x \prod_{m=1}^n \left(1 + \frac{x}{m} \right)^{-1} \right\}, \quad (20)$$

$$\frac{1}{\Gamma(x)} = x \lim_{n \rightarrow \infty} \left\{ n^{-x} \prod_{m=1}^n \left(1 + \frac{x}{m} \right) \right\}, \quad (21)$$

$$\prod_{m=1}^n \left(1 + \frac{x}{m} \right) = (1+x) \left(1 + \frac{x}{2} \right) \left(1 + \frac{x}{3} \right) \dots \left(1 + \frac{x}{n} \right). \quad (22)$$

Πολλαπλασιάζοντας τό δεξιόν μέλος τῆς (21) ἐπὶ 1 ὑπὸ τὴν μορφήν

$$1 = \left(\lim_{n \rightarrow \infty} e^{[1 + (1/2) + (1/3) + \dots + (1/n)]x} \right) \left(\lim_{n \rightarrow \infty} \prod_{m=1}^n e^{-x/m} \right) \quad (23)$$

οὕτως ὥστε

$$\frac{1}{\Gamma(x)} = x \left(\lim_{n \rightarrow \infty} e^{[1 + (1/2) + (1/3) + \dots + (1/n) - \log_e n]x} \right) \left\{ \lim_{n \rightarrow \infty} \prod_{m=1}^n \left(1 + \frac{x}{m} \right) e^{-x/m} \right\}. \quad (24)$$

Ὅμως ἀπὸ τό Κεφ. 5, § 5.3,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left(1 + \frac{1}{2} + \frac{1}{3} + \dots + \frac{1}{n} - \log_e n \right) = \gamma, \quad (25)$$

ὅπου γ εἶναι ἡ σταθερά τοῦ Euler ($\approx 0,577$), καὶ ἡ (24) γίνεται

$$\frac{1}{\Gamma(x)} = x e^{\gamma x} \prod_{m=1}^{\infty} \left\{ \left(1 + \frac{x}{m} \right) e^{-x/m} \right\}, \quad (26)$$

ὅπου τό ἀπειρογυνόμενον $\prod_{m=1}^{\infty}$ ὁρίζεται ὡς $\lim_{n \rightarrow \infty} \prod_{m=1}^n$.

Ἡ ἀνωτέρω ἔκφρασις τῆς Γ -συναρτήσεως εἶναι γνωστή ὡς ὁρισμός κατὰ Weierstrass.

18.3. Ἡ Συνάρτησις Βῆτα

Ἡ συνάρτησις Βῆτα $B(m, n)$ ὁρίζεται ὑπὸ τοῦ ὁλοκληρώματος

$$B(m, n) = \int_0^1 x^{m-1} (1-x)^{n-1} dx \quad (27)$$

τό ὁποῖον συγκλίνει εἰς $m > 0$, $n > 0$. Εἶναι κατ'ἀνάγκην συμμετρική ὡς πρὸς m καὶ n καθ'ὅσον θέτοντες $1-x = u$ ἔχομεν

$$B(n, m) = \int_0^1 x^{n-1}(1-x)^{m-1} dx = -\int_1^0 u^{m-1}(1-u)^{n-1} du$$

$$= B(m, n). \quad (28)$$

Μία εναλλακτική μορφή της συναρτήσεως Βήτα λαμβανομένη εκ της (27) θέτοντες $x = \sin^2 \theta$ εἶναι ἡ

$$B(m, n) = 2 \int_0^{\pi/2} \sin^{2m-1} \theta \cos^{2n-1} \theta d\theta, \quad (29)$$

εκ της οποίας συνάγεται ἀναγωγικός τύπος μεταξύ $B(m, n)$ καὶ $B(m-1, n-1)$. Ὁλοκληρώνοντες κατὰ μέρη λαμβάνομεν

$$\int_0^{\pi/2} \sin^{2m-1} \theta \cos^{2n-1} \theta d\theta = \frac{n-1}{m+n-1} \int_0^{\pi/2} \sin^{2m-1} \theta \cos^{2n-3} \theta d\theta, \quad (30)$$

καὶ συνεπῶς

$$B(m, n) = 2 \frac{n-1}{m+n-1} \int_0^{\pi/2} \sin^{2m-1} \theta \cos^{2n-3} \theta d\theta$$

$$= 2 \frac{n-1}{m+n-1} \int_0^{\pi/2} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-3} \theta d\theta$$

$$= 2 \frac{(n-1)(m-1)}{(m+n-1)(m+n-2)} \int_0^{\pi/2} \sin^{2n-3} \theta \cos^{2m-3} \theta d\theta$$

$$= \frac{(m-1)(n-1)}{(m+n-1)(m+n-2)} B(m-1, n-1). \quad (31)$$

Ὅταν οἱ m καὶ n εἶναι ἀμφοτέρου θετικοῦ ἀκέραιοι, ἐφαρμογή της (31) κατ'ἐπανάληψιν δίδει

$$B(m, n) = \frac{(m-1)!(n-1)!}{(m+n-1)!} B(1, 1), \quad (32)$$

ὅπου ἀπὸ τὴν (27), $B(1, 1) = 1$. (Ὁμοίως ἀπὸ τὴν (29) εὐρίσκομεν $B(\frac{1}{2}, \frac{1}{2}) = \pi$).

18.4. Σχέσις μεταξύ τῶν Συναρτήσεων Γάμμα καὶ Βήτα

Ἐκ τῶν

$$\Gamma(m) = \int_0^\infty t^{m-1} e^{-t} dt, \quad \Gamma(n) = \int_0^\infty s^{n-1} e^{-s} ds. \quad (33)$$

λαμβάνομεν

$$\Gamma(m)\Gamma(n) = \int_0^\infty t^{m-1} e^{-t} dt \int_0^\infty s^{n-1} e^{-s} ds \quad (34)$$

$$= \iint t^{m-1} s^{n-1} e^{-(s+t)} ds dt, \quad (35)$$

ὅπου τό διπλοῦν ὁλοκλήρωμα ἀναφέρεται εἰς τό πρῶτον τεταρτημόριον τοῦ (s, t) ἐπιπέδου. Τώρα θέτοντες $t = u^2$, $s = v^2$ καί χρῆσι-
μοποιοῦντες τήν Ἰακωβιανήν τοῦ μετασχηματισμοῦ (ἰδέε Κεφ. 17 ,
17.13)

$$ds dt = \left(\frac{\partial s}{\partial v} \cdot \frac{\partial t}{\partial u} - \frac{\partial s}{\partial u} \cdot \frac{\partial t}{\partial v} \right) du dv = 4uv du dv, \quad (36)$$

δυνάμεθα νά μετασχηματίσωμεν τήν (35) εἰς τήν

$$\Gamma(m)\Gamma(n) = 4 \iint u^{2m-1} v^{2n-1} e^{-(u^2+v^2)} du dv. \quad (37)$$

Χρησιμοποιοῦντες πολικὰς συντεταγμένας οὕτως ὥστε $u = r \cos \theta$, $v = r \sin \theta$ καί

$$du dv = J \left(\frac{u, v}{r, \theta} \right) dr d\theta = r dr d\theta, \quad (38)$$

ἔχομεν

$$\Gamma(m)\Gamma(n) = 4 \iint r^{2m+2n-1} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-1} \theta e^{-r^2} dr d\theta \quad (39)$$

$$= 4 \int_0^\infty r^{2m+2n-1} e^{-r^2} dr \int_0^{\pi/2} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-1} \theta d\theta \quad (40)$$

$$= 2 \int_0^\infty y^{m+n-1} e^{-y} dy \int_0^{\pi/2} \cos^{2m-1} \theta \sin^{2n-1} \theta d\theta \quad (41)$$

$$= \Gamma(m+n) B(m, n). \quad (42)$$

Ὅθεν τελικῶς

$$B(m, n) = \frac{\Gamma(m)\Gamma(n)}{\Gamma(m+n)}. \quad (43)$$

Τά ἀκόλουθα παραδείγματα δεικνύουν τήν χρῆσιν τῆς συναρτήσεως
Βῆτα εἰς τόν ὑπολογισμόν ὁλοκληρωμάτων.

Παράδειγμα 4. "Ινα υπολογίσωμεν τό

$$I = \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{(1-x^4)}} \quad (44)$$

ἀντικαθιστῶμεν $x^4 = u$, ὁπότε ἡ (44) γίνεταί

$$I = \frac{1}{4} \int_0^1 \frac{u^{-3/4}}{\sqrt{(1-u)}} du = \frac{1}{4} B\left(\frac{1}{4}, \frac{1}{2}\right) = \frac{\Gamma(\frac{1}{4})\Gamma(\frac{1}{2})}{4\Gamma(\frac{3}{4})}. \quad (45)$$

καὶ ἐπειδὴ $\Gamma(1/2) = \sqrt{\pi}$ ἡ (45) γίνεταί

$$I = \frac{\sqrt{\pi}}{4} \cdot \frac{\Gamma(\frac{1}{4})}{\Gamma(\frac{3}{4})}. \quad (46)$$

Παράδειγμα 5. "Ινα υπολογίσωμεν τό

$$\int_0^{\pi/2} \sqrt{(\sin \theta)} d\theta,$$

θέτομεν $\sin^2 \theta = u$ καὶ ἔχομεν

$$\int_0^{\pi/2} \sqrt{(\sin \theta)} d\theta = \frac{1}{2} \int_0^1 \frac{u^{-1/4}}{\sqrt{(1-u)}} du = \frac{1}{2} B\left(\frac{3}{4}, \frac{1}{2}\right) = \frac{\Gamma(\frac{3}{4})\Gamma(\frac{1}{2})}{2\Gamma(\frac{5}{4})}. \quad (47)$$

Ἐπειδὴ $\Gamma(5/4) = 1/4\Gamma(1/4)$ καὶ $\Gamma(1/2) = \sqrt{\pi}$, ἡ (47) γίνεταί

$$\int_0^{\pi/2} \sqrt{(\sin \theta)} d\theta = 2\sqrt{\pi} \frac{\Gamma(\frac{3}{4})}{\Gamma(\frac{1}{4})} \simeq 1.198. \quad (48)$$

18.5. Ἡ Συνάρτησις Σφάλματος

Ἡ συνάρτησις σφάλματος $\operatorname{erf}(x)$ ὀρίζεται ὑπό

$$\operatorname{erf}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_0^x e^{-u^2} du \quad (49)$$

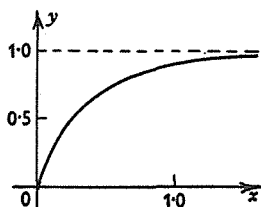
καὶ προφανῶς ἀντιπροσωπεύει (παραλείποντες τὸν παράγοντα $\frac{2}{\sqrt{\pi}}$) τὸ ἔμβαδόν ὑπὸ τὴν καμπύλην e^{-u^2} ἀπὸ $u = 0$ μέχρι $u = x$. παρατη-

ροῦμεν ἀμέσως ὅτι $\operatorname{erf}(0) = 0$ καὶ ὅτι $\operatorname{erf}(\infty) = 1$ (ἐπειδὴ, κατὰ τὴν

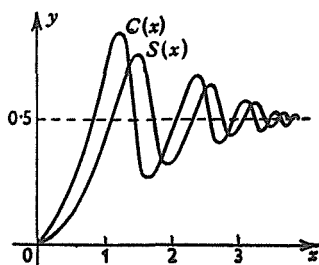
$$(7) \int_0^\infty e^{-u^2} du = \frac{\sqrt{\pi}}{2}). \quad \text{Τὸ διάγραμμα τῆς συναρτήσεως σφάλματος δει-}$$

κνύεται εἰς τὸ Σχ. 18.2.

Στενωῶς συνδεομένα μετὰ τὴν συνάρτησιν αὐτὴν εἶναι αἱ συν-
αρτήσεις $C(x)$ καὶ $S(x)$ (ὀλοκληρώματα Fresnel) ὀριζόμενα ὑπὸ τῶν



Σχ. 18.2.



Σχ. 18.3.

$$C(x) = \int_0^x \cos \frac{\pi u^2}{2} du, \quad (50)$$

καί

$$S(x) = \int_0^x \sin \frac{\pi u^2}{2} du. \quad (51)$$

Συνεπώς

$$C(x) - iS(x) = \int_0^x e^{-i(\pi/2)u^2} du. \quad (52)$$

'Εάν υποθεθῇ ὅτι ἡ

$$\int_0^\infty e^{-au^2} du = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{a}}, \quad (53)$$

ἀληθεύει ὅταν ὁ a εἴναι μιγαδικός, δυνάμεθα νά ὑπολογίσωμεν τήν $C(\infty)$ καί $S(\infty)$ γράφοντας

$$\begin{aligned} \int_0^\infty \cos \frac{\pi}{2} u^2 du - i \int_0^\infty \sin \frac{\pi}{2} u^2 du &= \int_0^\infty e^{-i(\pi/2)u^2} du = \frac{1}{\sqrt{(2i)}} \\ &= \frac{1}{2}(1-i). \end{aligned} \quad (54)$$

Συγκρίνοντας τά πραγματικά καί φανταστικά μέρη ἐκάστου μέλους τῆς (54) ἔχομεν

$$\int_0^\infty \cos \frac{\pi}{2} u^2 du = \int_0^\infty \sin \frac{\pi}{2} u^2 du = \frac{1}{2}. \quad (55)$$

Διαγράμματα τῶν $C(x)$ καί $S(x)$ δεικνύονται εἰς τό Σχ. 18.3.

18.6. 'Ο Τύπος τοῦ Stirling

Θά εὐρωμεν τώρα μίαν προσέγγισιν τῆς συναρτήσεως $\Gamma(x+1)$ διὰ μεγάλης τιμᾶς τοῦ x . Θεωρήσωμεν τὴν

$$\Gamma(x+1) = \int_0^{\infty} t^x e^{-t} dt \quad (56)$$

καὶ ἔστω $t = x + \tau\sqrt{x}$. Τότε

$$\Gamma(x+1) = \int_{-\sqrt{x}}^{\infty} (x + \tau\sqrt{x})^x e^{-(x + \tau\sqrt{x})} \cdot \sqrt{x} d\tau, \quad (57)$$

ἢ

$$\frac{\Gamma(x+1)}{e^{-x} x^{x+\frac{1}{2}}} = \int_{-\sqrt{x}}^{\infty} e^{-\tau\sqrt{x}} \left(1 + \frac{\tau}{\sqrt{x}}\right)^x d\tau = \int_{-\sqrt{x}}^{\infty} e^{-\tau\sqrt{x} + x \log_e [1 + (\tau/\sqrt{x})]} d\tau. \quad (58)$$

Ἐν συνεχείᾳ ἀναπτύσσοντες τὸν λογαριθμικὸν ὅρον ἔχομεν

$$\begin{aligned} \frac{\Gamma(x+1)}{e^{-x} x^{x+\frac{1}{2}}} &= \int_{-\sqrt{x}}^{\sqrt{x}} e^{-\tau\sqrt{x} + x[(\tau/\sqrt{x}) - (\tau^2/2x) + \dots]} d\tau \\ &+ \int_{\sqrt{x}}^{\infty} e^{-\tau\sqrt{x} + x \log_e [1 + (\tau/\sqrt{x})]} d\tau, \end{aligned} \quad (59)$$

ἢ ὁποῖα διὰ μεγάλης τιμᾶς τῆς x γράφεται ὡς

$$\frac{\Gamma(x+1)}{e^{-x} x^{x+\frac{1}{2}}} \simeq \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{1}{2}\tau^2} d\tau = \sqrt{(2\pi)}. \quad (60)$$

Ἐάν τώρα $x = n$, ὅπου n εἶναι θετικὸς ἀκέραιος τότε, ἐπειδὴ $\Gamma(n+1) = n!$, λαμβάνομεν

$$n! \simeq \sqrt{(2\pi)} e^{-n} n^{n+\frac{1}{2}}. \quad (61)$$

Αὐτός εἶναι ὁ τύπος τοῦ Stirling διὰ $n!$ ὅταν τὸ n εἶναι μεγάλος ἀριθμός. Ἡ εὐρεσις τῆς ἄλλης μορφῆς τοῦ τύπου

$$n! = \sqrt{(2\pi)} e^{-n} n^{n+\frac{1}{2}} (1 + \delta_n), \quad (62)$$

ὅπου $\delta_n \rightarrow 0$ τοῦ $n \rightarrow \infty$, ἀπαυτεῦ λεπτοτέραν τεχνικὴν.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 18.

1. Ἐάν $\Gamma(1,1) = 0,951$, εὐρετε τὰς $\Gamma(4,1)$ καὶ $\Gamma(-3,9)$.
2. Ἀποδείξατε ὅτι

$$\int_0^{\infty} \frac{t^{m-1} dt}{(1+t)^{m+n}} = B(m, n), \quad (m, n > 0),$$

καὶ ἐξ αὐτοῦ δεύξατε ὅτι

$$\int_0^{\pi/2} \sqrt{\tan \theta} d\theta = \frac{1}{2} B\left(\frac{3}{4}, \frac{1}{4}\right).$$

3. Δεύξατε ὅτι

$$(\alpha) \int_0^{\infty} \operatorname{sech}^8 x dx = \frac{16}{3}, \quad (\beta) \int_0^1 \frac{dx}{\sqrt{(1-x^3)}} = \frac{1}{3} B\left(\frac{1}{2}, \frac{1}{3}\right),$$

$$(\gamma) \int_0^{\pi/2} \sin^n x dx = \frac{\sqrt{\pi}}{2} \cdot \frac{\Gamma\left(\frac{n+1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{n}{2}+1\right)}.$$

4. Δεύξατε ὅτι ἡ τιμὴ τοῦ διπλοῦ ολοκληρώματος

$$\iint x^{2/3} y^{2/5} dx dy$$

λαμβανομένου ἐπὶ τοῦ κύκλου $x^2 + y^2 = \alpha^2$ εἶναι

$$\frac{\alpha^{46/15} \Gamma\left(\frac{5}{6}\right) \Gamma\left(\frac{7}{10}\right)}{\Gamma\left(\frac{31}{15}\right)} \quad (\text{L.U})$$

5. Δοθέντος ὅτι διὰ μὴ ἀκεραίας καὶ διαφόρους τοῦ μηδενὸς τιμὰς τοῦ x

$$\frac{\sin \pi x}{\pi x} = \prod_{m=1}^{\infty} \left(1 - \frac{x^2}{m^2}\right),$$

δείξατε, χρησιμοποιοῦντες τὸν ὅρισμόν τοῦ Euler διὰ τὴν $\Gamma(x)$ ὅτι

$$\Gamma(x)\Gamma(1-x) = \frac{\pi}{\sin \pi x}.$$

6. Ἀπὸ τὸν ὅρισμόν τοῦ Euler τῆς $\Gamma(x)$ δεύξατε ὅτι

$$\frac{d}{dx} \{\log_e \Gamma(x+1)\} = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(\log_e n - \frac{1}{x+1} - \frac{1}{x+2} - \dots - \frac{1}{x+n+1} \right),$$

καὶ ἐξ αὐτοῦ ὅτι

$$\gamma = -\left\{\frac{d}{dx}\Gamma(x+1)\right\}_{x=0} = \int_0^1 (\log_e t) e^{-t} dt.$$

7. Δείξατε, χρησιμοποιώντας την συνάρτησιν Βήτα, ὅτι

$$\left\{\Gamma\left(\frac{1}{4}\right)\right\}^2 = 4\sqrt{\pi}F\left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right),$$

ὅπου

$$F\left(\frac{1}{\sqrt{2}}\right) = \int_0^{\pi/2} \frac{d\theta}{\sqrt{(1-\frac{1}{2}\sin^2\theta)}}$$

εἶναι ἓν πλήρες ἑλλειπτικόν ὁλοκλήρωμα πρώτου εἴδους.

8. Ἐάν

$$\phi(x) = \int_0^x e^{-t^2} dt \quad \text{and} \quad \phi(\infty) = \frac{\sqrt{\pi}}{2},$$

ἐπαληθεύσατε τὰ ἀκόλουθα ἀποτελέσματα

$$(\alpha) \quad \phi(x) = x - \frac{x^3}{3 \cdot 1!} + \frac{x^5}{5 \cdot 2!} - \frac{x^7}{7 \cdot 3!} + \dots,$$

$$(\beta) \quad \phi(x) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} + \int_x^\infty e^{-t^2} dt,$$

$$(\gamma) \quad \int_\infty^x e^{-t^2} dt = -\frac{1}{2x} e^{-x^2} - \frac{1}{2} \int_\infty^x \frac{1}{t^2} e^{-t^2} dt.$$

Ἐξ αὐτῶν ἢ ἄλλως συμπεράνατε ὅτι

$$\phi(x) = \frac{\sqrt{\pi}}{2} - e^{-x^2} \left(\frac{1}{2x} - \frac{1}{2^2 x^3} + \frac{3}{2^3 x^5} - \dots \right). \quad (\text{L.U.})$$

9) Θέτοντες $x = y$ εἰς τὴν σχέσιν

$$\frac{\Gamma(x)\Gamma(y)}{\Gamma(x+y)} = B(x, y) = \int_0^1 u^{x-1}(1-u)^{y-1} du,$$

δείξατε ὅτι

$$\frac{[\Gamma(x)]^2}{\Gamma(2x)} = \frac{1}{2} \int_0^1 \left(\frac{1}{4} - \frac{1}{4}\tau\right)^{x-1} \tau^{-\frac{1}{2}} d\tau = 2^{1-2x} \frac{\Gamma(x)\Gamma(\frac{1}{2})}{\Gamma(x+\frac{1}{2})}.$$

Ἐξ αὐτοῦ χρησιμοποιοῦντες τὸ ἀποτέλεσμα

$$\Gamma(x)\Gamma(x+\frac{1}{2}) = 2^{1-2x} \sqrt{\pi} \Gamma(2x)$$

(γνωστόν ὡς "τύπος διπλασιασμοῦ"), δεύξατε ὅτι

$$\Gamma(\frac{1}{4})\Gamma(\frac{3}{4}) = \pi\sqrt{2}.$$

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 19.

ΑΡΙΘΜΗΤΙΚΗ ΟΛΟΚΛΗΡΩΣΙΣ

19.1. Ὁ κανὼν τοῦ Τραπεζίου

Ἀνεφέρθη εἰς προηγούμενα κεφάλαια ὅτι ὁ ὑπολογισμὸς ἑνὸς ὀλοκληρώματος συναρτήσῃ γνωστῶν συναρτήσεων εἶναι πολλάκις ἀδύνατος. Προσέτι, εἰς ὠρισμένας περιπτώσεις ἢ ὑπὸ ὀλοκληρώσιν συνάρτησις δύναται νὰ ὀρισθῇ μόνον διὰ συνόλου τιμῶν διδομένων εἰς πύνακα. Διὰ νὰ ἀντιμετωπίσωμεν τὰς δυσκολίας αὐτάς καθίσταται ἀναγκαῖα μίᾳ ἀριθμητικῇ μέθοδος δίδουσα κατὰ προσέγγισιν τὴν τιμὴν τοῦ ὀλοκληρώματος. Προφανῶς μίᾳ τῶν ἀπλουστερῶν μεθόδων νὰ ἐπιτύχωμεν αὐτό εἶναι νὰ ἐρμηνεύσωμεν τὸ ὀλοκληρῶμα $\int_a^b f(x)dx$

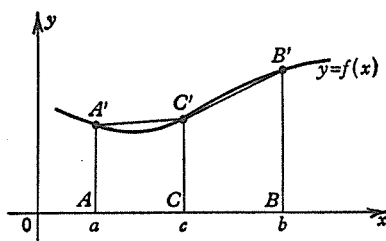
γραφικῶς (ἴδὲ Κεφ. 4. Τ.1) ὡς ἐμβαδὸν μεταξύ τῆς καμπύλης $y = f(x)$, τοῦ ἄξονος τῶν x καὶ τῶν εὐθειῶν $x = a$, $x = b$ καὶ νὰ ὑπολογίσωμεν τὸ ἐμβαδὸν τοῦτο ὅσον ἀκριβέστερον δυνατὸν. Ἔστω, ὡς παράδειγμα, ἡ καμπύλη $y = f(x)$, ὡς δεικνύεται εἰς τὸ Σχ. 19.1.

Ἐν συνεχείᾳ, διὰ νὰ εὕρωμεν μίαν προσέγγισιν τοῦ ζητουμένου ἐμβαδοῦ φέρομεν τὰς εὐθείας $A'C'$ καὶ $C'B'$, καὶ ὑπολογίζομεν τὸ ἄθροισμα τῶν ἐμβαδῶν τῶν δύο τραπεζίων $ACC'A'$ καὶ $CBB'C'$. Ἐάν τῶρα ὡς σημεῖον C ἐκλεγῇ τὸ μέσον τοῦ διαστήματος (a,b) , οὕτως ὥστε $AC = CB$, τότε

$$\text{ἐμβαδὸν } ACC'A' = \frac{h}{2}(AA' + CC') = \frac{h}{2} \left\{ f(a) + f\left(\frac{a+b}{2}\right) \right\} \quad (1)$$

καὶ

$$\text{ἐμβαδὸν } CBB'C' = \frac{h}{2}(CC' + BB') = \frac{h}{2} \left\{ f\left(\frac{a+b}{2}\right) + f(b) \right\}. \quad (2)$$



Σχ. 19.1.

Όθεν προσθέτοντες τάς (1) καί (2) ἔχομεν

$$\int_a^b f(x) dx \simeq \frac{h}{2} \left\{ f(a) + 2f\left(\frac{a+b}{2}\right) + f(b) \right\}. \quad (3)$$

Ὁ ἀνωτέρω τύπος, συνήθως γνωστός ὡς κανὼν τοῦ τραπεζίου, δίδει μίαν καλὴν προσέγγισιν τῆς τιμῆς τοῦ ὁλοκληρώματος ὅταν ἡ καμπύλη $y = f(x)$ παρεκκλίνη ἐλαφρῶς ἀπὸ τῆς εὐθείας $A'C'$, $C'B'$. Ὅταν ὅμως αἱ παρεκκλίσεις εἶναι σημαντικαὶ τότε διὰ νὰ ἐπιτύχωμεν μεγαλυτέραν ἀκρίβειαν συνηθίζεται νὰ διαιροῦμεν τὸ ἐμβαδὸν ὑπὸ τὴν καμπύλην εἰς μεγαλύτερον (ἄρτιον) ἀριθμὸν τραπεζίων μικροτέρου πλάτους καὶ ἐν συνεχείᾳ ἐφαρμόζομεν τὴν (3) δι' ἕκαστον ζευγὸς. Ὡς παράδειγμα τοῦ κανόνος τοῦ τραπεζίου, θεωροῦμεν τὸν ἀριθμητικὸν ὑπολογισμὸν ἑνὸς ἀπλοῦ ὁλοκληρώματος τοῦ ὁποῦτο ἡ τιμὴ εἶναι ἀκριβῶς γνωστὴ.

Παράδειγμα 1. Ἐάν

$$I = \int_a^b f(x) dx = \int_1^3 \frac{dx}{x^2}, \quad (4)$$

τότε διαιροῦντες τὴν περιοχὴν ὁλοκληρώσεως εἰς δύο μέρη ἕκαστον πλάτους $h(=1)$ ἔχομεν ἐκ τῆς (3)

$$I \simeq \frac{1}{2} \{ f(1) + 2f(2) + f(3) \} = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{2}{4} + \frac{1}{9} \right) = 0.81. \quad (5)$$

Αὕτη πρέπει νὰ συγκριθῇ μὲ τὴν ἀκριβῆ τιμὴν $2/3$. Μία καλυτέρα

προσέγγισης δύναται νά προκύψῃ διὰ διαιρέσεως τοῦ ἐμβαδοῦ ὑπὸ τὴν καμπύλην εἰς τέσσερα μέρη ἕκαστον πλάτους $h (=1/2)$ καὶ ἐφαρμογῆς τῆς (3) εἰς ἕκαστον ζευγος. Κατ'αὐτόν τόν τρόπον εὐρίσκομεν

$$I = \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \{f(1) + 2f(1.5) + f(2)\} + \frac{1}{2} \cdot \frac{1}{2} \{f(2) + 2f(2.5) + f(3)\} \quad (6)$$

$$= \frac{1}{4} \left\{ 1 + \frac{2}{2.25} + \frac{1}{4} \right\} + \frac{1}{4} \left\{ \frac{1}{4} + \frac{2}{6.25} + \frac{1}{9} \right\}, \quad (7)$$

$$= 0.70.$$

19.2. Ὁ Κανὼν τοῦ Simpson

Μία καλυτέρα προσέγγισης τοῦ ἐμβαδοῦ, ὡς φαίνεται εἰς τό Σχ. 19.1, δύναται νά ληφθῇ ὡς ἀκολούθως. Ὑποθέσωμεν ὅτι $x = c$ εἶναι ἡ τεταγμένη τοῦ σημείου C οὕτως ὥστε $a = c-h$, $b = c+h$. Ἐν συνεχείᾳ γράφοντες $x = c+y$, ἀναπτύσσοντες κατὰ Taylor καὶ ὁλοκληρώνοντες ἕκαστον ὅρον ἰδιαίτέρως λαμβάνομεν

$$\int_a^b f(x) dx = \int_{c-h}^{c+h} f(x) dx = \int_{-h}^h f(c+y) dy \quad (8)$$

$$= \int_{-h}^h \left\{ f(c) + yf^{(1)}(c) + \frac{y^2}{2!} f^{(2)}(c) + \dots + \frac{y^r}{r!} f^{(r)}(c) + \dots \right\} dy \quad (9)$$

$$= 2h \left\{ f(c) + \frac{h^2 f^{(2)}(c)}{3!} + \frac{h^4 f^{(4)}(c)}{5!} + \dots + \frac{h^{2r} f^{(2r)}(c)}{(2r+1)!} + \dots \right\}, \quad (10)$$

ὅπου, γενικῶς, $f^{(r)}(c)$ εἶναι ἡ τιμὴ τοῦ $\frac{d^r f}{dx^r}$ εἰς τό σημεῖον $x = c$.

Τώρα, ἐφ' ὅσον ἀπὸ τὴν σειρὰν Taylor ἔχομεν

$$f(c+h) = f(c) + hf^{(1)}(c) + \frac{h^2}{2!} f^{(2)}(c) + \dots + \frac{h^r}{r!} f^{(r)}(c) + \dots \quad (11)$$

$$f(c-h) = f(c) - hf^{(1)}(c) + \frac{h^2}{2!} f^{(2)}(c) + \dots + \frac{(-1)^r h^r}{r!} f^{(r)}(c) + \dots, \quad (12)$$

ἐπεὶται ὅτι ἰσχύει καὶ ἡ

$$f(c+h) + f(c-h) = 2 \left\{ f(c) + \frac{h^2}{2!} f^{(2)}(c) + \frac{h^4}{4!} f^{(4)}(c) + \dots + \frac{h^{2r}}{(2r)!} f^{(2r)}(c) + \dots \right\}. \quad (13)$$

Ὅθεν παραλείποντες ὄρους περιλαμβάνοντας h^4 καὶ ὑψηλοτέρας δυνάμεις τοῦ h εἰς τὴν (10) καὶ (13) καὶ ἀπαλείφοντες τὴν $f^{(2)}(c)$, εὐρίσκομεν τὸν τύπον τοῦ Simpson

$$\int_a^b f(x) dx \simeq 2h \left\{ f(c) + \frac{h^2}{3!} f^{(2)}(c) \right\} \quad (14)$$

$$\simeq 2h \left\{ f(c) + \frac{h^2}{3!} \left(\frac{f(c+h) + f(c-h) - 2f(c)}{h^2} \right) \right\}, \quad (15)$$

$$= \frac{h}{3} \{ f(c-h) + 4f(c) + f(c+h) \}, \quad (16)$$

$$= \frac{h}{3} \left\{ f(a) + 4f\left(\frac{a+b}{2}\right) + f(b) \right\}. \quad (17)$$

Τό εἰσερχόμενον σφάλμα κατὰ τὸν ὑπολογισμόν τοῦ ὁλοκληρώματος προσεγγιστικῶς κατ'αὐτόν τὸν τρόπον εἶναι τοιοῦτον ὥστε ἐάν

$$\int_a^b f(x) dx = \frac{h}{3} \left\{ f(a) + 4f\left(\frac{a+b}{2}\right) + f(b) \right\} + E, \quad (18)$$

τότε

$$E \simeq -\frac{h^4}{180} [f^{(3)}(b) - f^{(3)}(a)], \quad (19)$$

ὅπου, ὅπως καὶ προηγουμένως, $f^{(3)}(b)$ καὶ $f^{(3)}(a)$ ἀντιπροσωπεύουν τὰς τιμὰς τοῦ $\frac{d^3f}{dx^3}$ ὅταν $x = b$ καὶ $x = a$, ἀντιστοίχως.

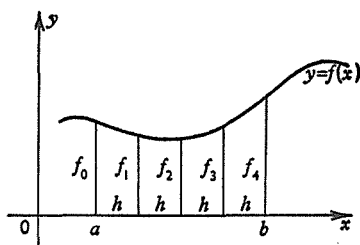
Ὅπως καὶ μέ τὸν κανόνα τοῦ Τραπεζίου, συνήθως λαμβάνομεν μίαν περισσότερον ἀκριβῆ τιμὴν τοῦ ὁλοκληρώματος διαιροῦντες τὸ ἐμβαδὸν ὑπὸ τὴν καμπύλην μεταξύ $x = a$ καὶ $x = b$ εἰς μεγαλύτερον ἀριθμὸν (ἄρτιον) λωρίδων καὶ ἐφαρμόζοντες τὴν (17) εἰς ἕκαστον διαδοχικὸν ζεῦγος. Τοιουτοτρόπως ἐάν $f_0, f_1, f_2, f_3, \dots, f_{n-1}, f_n$ εἶναι αἱ τιμαὶ τῆς $f(x)$ εἰς τὰ $x = a, a+h, a+2h, \dots, a+(k-1)h, a+kh(=b)$, ὅπου k εἶναι ἄρτιος ἀκέραιος, τότε

$$\int_a^b f(x) dx \simeq \frac{h}{3} \{ f_0 + f_n + 4(f_1 + f_3 + \dots + f_{n-1}) + 2(f_2 + f_4 + \dots + f_{n-2}) \}. \quad (20)$$

Ἐπὶ παραδείγματι, ὁ κανὼν τοῦ Simpson μέ πέντε τεταγμένας (ἥτοι τέσσερεις λωρίδες) εἶναι

$$\int_a^b f(x) dx \simeq \frac{h}{3} \{f_0 + f_4 + 4(f_1 + f_3) + 2f_2\} \quad (21)$$

(ιδέ Σχ. 19.2).



Σχ. 19.2.

19.3. Έφαρμογαί τοῦ Κανόνος τοῦ Simpson

Παράδειγμα 2. Θεωροῦμεν τὸν ὑπολογισμόν ἀριθμητικῶς τοῦ ὁλοκληρώματος

$$I = \int_0^{\pi/2} \frac{d\theta}{\sqrt{(1 - \frac{1}{2} \sin^2 \theta)}} \quad (22)$$

χρησιμοποιοῦντες τὸν κανόνα τοῦ Simpson μέ πέντε τεταγμένας. Ὡς ὠρίσθη εἰς τό Κεφ. 16, § 16.1, τό ὁλοκλήρωμα εἶναι τό πλήρες ἐλλειπτικόν ὁλοκλήρωμα πρώτου εἴδους $K(1/\sqrt{2})$ τοῦ ὁποίου ἡ τιμή (ἐκ πίνακος ληφθεῖσα) εἶναι 1,854. Διὰ τήν ἐφαρμογήν τοῦ κανόνος τοῦ Simpson διαιροῦμεν τήν περιοχήν ὁλοκληρώσεως $(0, \pi/2)$ εἰς τέσσαρα μέρη οὕτως ὥστε $h = \pi/8$ καί ὑπολογίζομεν τήν ὑπό ὁλοκλήρωσιν συνάρτησιν $f(\theta) = (1 - \frac{1}{2} \sin^2 \theta)^{-1/2}$ εἰς τὰ πέντε σημεῖα $\theta = 0, \pi/8, \pi/4, 3\pi/8$ καί $\pi/2$.

Αἱ τιμαί δίδονται κατωτέρω

θ	0	$\pi/8$	$\pi/4$	$3\pi/8$	$\pi/2$
$f(\theta)$	1.000	1.0387	1.1547	1.3206	1.4142

Ὅθεν χρησιμοποιοῦντες τήν (21) ἔχομεν

$$\int_0^{\pi/2} \frac{d\theta}{\sqrt{(1-\frac{1}{2}\sin^2 \theta)}} \approx \frac{1}{3} \cdot \frac{\pi}{8} \{1 + 1.4142 + 4(1.0387 + 1.3206) + 2(1.1547)\} \quad (23)$$

$$\begin{aligned} &= \frac{\pi}{24} \times 14.1608, \\ &= 1.854. \end{aligned} \quad (24)$$

Παράδειγμα 3. Δοθέντων τῶν ἀκολουθῶν ἑννέα ζευγῶν τιμῶν (x,y)

x	1	2	3	4	5	6	7	8	9
y	2.061	2.312	2.819	3.106	3.670	4.721	6.103	7.950	9.942

δυνάμεθα εὐκόλως νά ὑπολογίσωμεν $\int_1^9 y dx$ χρησιμοποιοῦντες τήν (20)
Ἐπειδὴ $n = 1$ ἔχομεν

$$\begin{aligned} \int_1^9 y dx &\approx \frac{1}{3} \{2.061 + 9.942 + 4(2.312 + 3.106 + 4.721 + 7.950) \\ &\quad + 2(2.819 + 3.670 + 6.103)\} = 36.514. \end{aligned} \quad (25)$$

19.4. Μέθοδος Ἀναπτύξεως εἰς Σειράν

Ὅταν μῖα συνάρτησις $f(x)$ δύναται νά ἀναπτυχθῇ ὡς δυναμοσειρά τῆς x , τότε ἡ ὁλοκλήρωσις τῶν ἐπὶ μέρος ὅρων αὐτῆς εἶναι ἐπιτρεπτή (ἰδέ Κεφ. 5, § 5.10) καί ὁ ὑπολογισμός τοῦ $\int f(x) dx$ ἀνάγεται εἰς ἄθροισμα σειρᾶς. Αὐτό ἐπεξηγεῖται ὑπὸ τῶν κατωτέρω παραδειγμάτων.

Παράδειγμα 4. Διὰ νά ὑπολογίσωμεν τό

$$I = \int_0^1 \frac{\sin x}{x} dx \quad (26)$$

χρησιμοποιοῦμεν τήν ἀνάπτυξιν κατὰ Maclaurin

$$\sin x = x - \frac{x^3}{3!} + \frac{x^5}{5!} - \frac{x^7}{7!} + \dots \quad (27)$$

καὶ γράφομεν

$$I = \int_0^1 \left(1 - \frac{x^2}{3!} + \frac{x^4}{5!} - \frac{x^6}{7!} + \dots \right) dx \quad (28)$$

$$= \left[x - \frac{x^3}{18} + \frac{x^5}{600} - \frac{x^7}{35280} + \dots \right]_0^1 \quad (29)$$

$$= \left[1 - \frac{1}{18} + \frac{1}{600} \dots \right] \approx 0.946. \quad (30)$$

Μεγαλύτερα ἀκρίβεια δύναται νά ἐπιτευχθῇ δι' ἀθροίσεως περισσοτέρων ὄρων τῆς σειρᾶς.

Παράδειγμα 5. Διὰ νά ὑπολογίσωμεν τό

$$I = \int_0^2 \sqrt{8+x^3} dx \quad (31)$$

ἀναπτύσσομεν τήν ὑπό ὀλοκλήρωσιν συνάρτησιν χρησιμοποιοῦντες τό διωνυμικόν θεώρημα καὶ ἔχομεν

$$I = 2\sqrt{2} \int_0^2 \sqrt{\left\{ 1 + \left(\frac{x}{2} \right)^3 \right\}} dx \quad (32)$$

$$= 2\sqrt{2} \int_0^2 \left\{ 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{x}{2} \right)^3 + \frac{1}{2} \left(-\frac{1}{2} \right) \frac{1}{2!} \left(\frac{x}{2} \right)^5 + \dots \right\} dx. \quad (33)$$

Ὅθεν ὀλοκληρώνοντες ὄρον πρὸς ὄρον ἔχομεν

$$I = 2\sqrt{2} \left[x + \frac{x^4}{64} - \frac{x^7}{3584} + \dots \right]_0^2 \quad (34)$$

$$= 2\sqrt{2} \left[2 + \frac{1}{4} - \frac{1}{28} + \dots \right] \approx 6.25. \quad (35)$$

Παράδειγμα 6. Τό ἐλλειπτικόν ὀλοκλήρωμα τοῦ Παραδείγματος 2 δύναται ἐπίσης νά ὑπολογισθῇ διὰ τῆς μεθόδου ἀναπτύξεως κατὰ σειρὰν. Ἵνα ἐπιτύχωμεν αὐτό ἀναπτύσσομεν τήν ὑπό ὀλοκλήρωσιν συνάρτησιν βάσει τοῦ διωνυμικοῦ θεωρήματος καὶ λαμβάνομεν

$$\begin{aligned} I &= \int_0^{\pi/2} \frac{d\theta}{\sqrt{1 - \frac{1}{2} \sin^2 \theta}} \\ &= \int_0^{\pi/2} \left\{ 1 + \left(-\frac{1}{2} \right) \left(-\frac{\sin^2 \theta}{2} \right) + \frac{(-\frac{1}{2})(-\frac{3}{2})}{2!} \left(-\frac{\sin^2 \theta}{2} \right)^2 \right. \end{aligned} \quad (36)$$

$$+ \frac{(-\frac{1}{2})(-\frac{3}{2})(-\frac{5}{2})}{3!} \left(-\frac{\sin^2 \theta}{2} \right)^3 + \dots \} d\theta. \quad (37)$$

Ὅθεν ολοκληρώνοντες ὅρον πρὸς ὅρον καὶ χρησιμοποιοῦντες τὸν τύπον τοῦ Wallis

$$\int_0^{\pi/2} \sin^n x \, dx = \frac{(n-1)(n-3)(n-5) \dots 3 \cdot 1}{n(n-2)(n-4) \dots 4 \cdot 2} \cdot \frac{\pi}{2}, \quad (38)$$

ὅπου n εἶναι ἄρτιος ἀκέραιος, ἔχομεν

$$I = \frac{\pi}{2} \left\{ 1 + \frac{1}{8} + \frac{9}{256} + \frac{25}{2048} + \dots \right\}. \quad (39)$$

Λαμβάνοντες μόνον τοὺς πρώτους τέσσερεις ὅρους εὐρίσκομεν $I \approx 1,843$, τὸ ὅποῖον εἶναι ἀρκετὰ πλησίον τῆς ἀκριβοῦς τιμῆς 1,845 (κατὰ προσέγγισιν χιλιοστοῦ). Εἰς τὸ παράδειγμα αὐτὸ ἡ ὅρον πρὸς ὅρον ολοκλήρωσις πρέπει νὰ δικαιολογηθῇ ἐπειδὴ ἡ σειρὰ εἰς τὴν (37) δέν εἶναι δυναμοσειρὰ ὡς πρὸς θ . Ἐπειδὴ ὅμως δι' αὐτὸ χρειαζόμεθα τὴν ἔννοιαν τῆς ὁμαλῆς συγκλίσεως (ἴδὲ Κεφ. 5, § 5.11) θὰ ἀποδεχθῶμεν τὴν ὀρθότητα τοῦ ἀνωτέρω χωρὶς ἀπόδειξιν.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 19.

1. Ὑπολογίσατε τὰ ἀκόλουθα ολοκληρώματα μέ ἀκρίβειαν τριῶν δεκαδικῶν ψηφίων χρησιμοποιοῦντες τὸν κανόνα τοῦ Simpson μέ πέντε τεταγμένας.

$$(a) \int_0^{\pi/2} \sqrt{\sin \theta} \, d\theta,$$

$$(b) \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi/2} \sqrt{4 + \sin^2 \theta} \, d\theta,$$

$$(c) \int_0^{0.8} e^{-x^2} \, dx,$$

$$(d) \int_2^3 \frac{dx}{1+x^4},$$

$$(e) \int_0^{\pi/2} \cos(\cos \theta) \, d\theta,$$

$$(f) \int_0^{\pi} \sqrt{3 + \cos \theta} \, d\theta.$$

Ἐπίσης ὑπολογίσατε τὰ (β), (γ), (ε) καὶ (ζ) μέ τὴν αὐτὴν ἀκρίβειαν χρησιμοποιοῦντες τὴν μέθοδον ἀναπτύξεως κατὰ σειρὰν.

2. Έκφράσατε τό

$$\int_0^{\theta} (\cos x)^{3/2} dx$$

ὡς δυναμοσειράν τοῦ θ μέχρι καί τοῦ ὅρου θ^5 . Ὅθεν ὑπολογί-
σατε τό ὁλοκλήρωμα μέ ἀκρίβειαν τριῶν δεκαδικῶν ψηφίων ὅταν
 $\theta = 2/3$ ἀκτίνια. (C.U.)

3. Χρησιμοποιοῦντες τόν κανόνα τοῦ Simpson ὑπολογίσατε τό

$$\int_0^2 y dx$$

ἀπό τά ἀκόλουθα ζεύγη τιμῶν τῶν (x, y)

x	0	0.25	0.50	0.75	1.00	1.25	1.50	1.75	2.00
y	1.31	2.41	3.04	2.97	2.16	1.80	0.75	0.13	0.04

4. Ὁ τύπος Euler - Maclaurin δύδελ (χρησιμοποιοῦντες τόν συμβο-
λισμόν τοῦ τύπου Simpson (18)).

$$\int_a^b f(x) dx = h \left\{ \frac{f_0}{2} + f_1 + f_2 + \dots + f_{n-1} + \frac{f_n}{2} \right\} - \sum_{r \text{ odd}} \left\{ \frac{h^{r+1}}{(r+1)!} B_{r+1} (f_n^{(r)} - f_0^{(r)}) \right\},$$

ὅπου B_r εἶναι οἱ ἀριθμοί Bernoulli ὁρισθέντες εἰς τό κεφ. 5, Πρόβλημα 12, καί ὅπου $f_n^{(r)}$, $f_0^{(r)}$ εἶναι αἱ τιμαί τῶν $\frac{d^r f}{dx^r}$ ὑ-
πολογιζόμεναι διὰ $x = b$ καί $x = a$, ἀντιστοίχως.

Λαμβάνοντες $h = 1$ καί παραμελοῦντες ὅρους μέ ἀριθμούς
Bernoulli πέραν τοῦ B_4 , ὑπολογίσατε τό

$$\int_4^8 \frac{1}{x^2} dx.$$

Συγκρίνατε τό ἀποτέλεσμα αὐτό μέ τήν ἀκριβῆ τιμήν τοῦ ὁλο-
κληρώματος.

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 20.

ΣΕΙΡΑΙ FOURIER

20.1. Είσαγωγή

Εἰς τό Κεφάλαιον 6 εἶδομεν πῶς ὥρισμέναι συναρτήσεις δύνανται νά ἀναπτυχθοῦν εἰς δυναμοσειράς διὰ τῶν ἀναπτυγμάτων Taylor καί MacLaurin. Αἱ συναρτήσεις αὐταί πρέπει νά εἶναι συνεχεῖς καί ἀπειράκις παραγωγίσιμοι εἰς τό διάστημα συγκλίσεως τῆς δυναμοσειράς. Θά δεῖξωμεν τώρα ὅτι συναρτήσεις αἱ ὁποῖαι ἐνδέχεται νά μή εἶναι οὔτε παραγωγίσιμοι οὔτε συνεχεῖς εἰς ὥρισμένα σημεῖα ἐνός διαστήματος δύνανται νά παρασταθοῦν ὑπό τριγωνομετρικῆς σειρᾶς τῆς μορφῆς

$$\begin{aligned} \frac{a_0}{2} + a_1 \cos x + a_2 \cos 2x + \dots + b_1 \sin x + b_2 \sin 2x + \dots \\ = \frac{a_0}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} (a_r \cos rx + b_r \sin rx), \end{aligned} \quad (1)$$

ὅπου ὁ r λαμβάνει ἀκεραίας τιμᾶς καί αἱ a_0, a_r, b_r εἶναι στάθεραί. Ἐφ' ὅσον ἡ (1) παραμένει ἀμετάβλητος μετὰ τήν ἀντικατάστασιν τῆς x ὑπό $x+2k\pi$, ὅπου k εἶναι ἕνας ἀκέραιος, αὕτη ἀντιπροσωπεύει κατ' ἀνάγκην περιοδικήν συνάρτησιν τῆς x περιόδου 2π (ἴδέ Κεφ. 1, § 1.3, T.1). Συνεπῶς κατὰ τήν συζήτησιν τοιούτων σειρῶν δυνάμεθα νά περιορισθῶμεν εἰς τυχόν διάστημα πλάτους 2π · ἐκλέγομεν ἐδῶ τό διάστημα

$$-\pi < x \leq \pi. \quad (2)$$

Ἐποθέσωμεν ὅτι ἡ $f(x)$ εἶναι μία αὐθαίρετως ὁρισθεῖσα συνάρτησις

εἰς τό διάστημα (2). Τότε ἐάν οἱ συντελεσταί a_0, a_r, b_r τῆς (1) ὁρισθοῦν ὑπό τῶν

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx, \quad (3)$$

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos rx dx, \quad (r = 1, 2, 3 \dots), \quad (4)$$

$$b_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin rx dx, \quad (r = 1, 2, 3 \dots), \quad (5)$$

ἡ προκύπτουσα σειρά καλεῖται σειρά Fourier τῆς $f(x)$ οἱ δέ συντελεσταί αὐτῆς καλοῦνται συντελεσταί Fourier. Τό ἄθροισμα μιᾶς σειράς Fourier δέν εἶναι ἀπαραιτήτως ἴσον μέ τήν συνάρτησιν ἐκ τῆς ὁποίας ἐξηήθη, αἱ δέ συνθῆκαι ὑπό τὰς ὁποίας ἡ σειρά Fourier τῆς $f(x)$ συγκλίνει πρὸς τήν $f(x)$ ὑπό τήν ἔννοιαν ὅτι

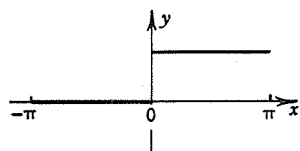
$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} (a_r \cos rx + b_r \sin rx) \quad (6)$$

ἐξαρτῶνται πολύ ἀπό τήν μορφήν τῆς ὑπό ἐξέτασιν συναρτήσεως. Κατωτέρω δίδομεν ὑπό μορφήν θεωρήματος ἱκανάς συνθήκας (τάς συνθήκας τοῦ Dirichlet) τὰς ὁποίας ἡ $f(x)$ πρέπει νά ἱκανοποιῇ οὕτως ὥστε ἡ (6) νά ἰσχύη.

Θεώρημα 1. Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ $f(x)$ εἶναι ὠρισμένη εἰς τό διάστημα $-\pi < x \leq \pi$ καί ἐπεκτείνεται δι' ἄλλας τιμάς τοῦ x συμφῶνως τῆς περιοδικῆς σχέσεως $f(x+2k\pi) = f(x)$, ὅπου k εἶναι ἀκέραιος. Τότε, ἐάν εἰς τό $-\pi < x \leq \pi$, ἡ $f(x)$ εἶναι μονότιμος καί συνεχῆς ἐκτός εἰς πεπερασμένον πλῆθος σημείων καί ἔχη μόνον πεπερασμένον ἀριθμόν μεγίστων καί ἐλαχίστων, τότε ἡ σειρά Fourier συγκλίνει πρὸς τήν $f(x)$ εἰς ὅλα τὰ σημεῖα τοῦ διαστήματος ὅπου ἡ $f(x)$ εἶναι συνεχῆς. Εἰς σημεῖον πεπερασμένης ἀσυνεχειας, ἔστω $x = x_0$, ἡ Fourier συγκλίνει εἰς τήν τιμήν

$$\frac{1}{2} \lim_{\delta \rightarrow 0} \{f(x_0 + \delta) + f(x_0 - \delta)\}, \quad (7)$$

ἢ ὁποῖα εἶναι ἀπλῶς ἡ μέση τιμὴ τῶν δύο ὁριακῶν τιμῶν τῆς $f(x)$



Σχ. 20.1.

ὅταν τό x τείνη εἰς τό x_0 ἐκ δεξιῶν καὶ ἐξ ἀριστερῶν. Πρὸς διευκρίνισιν τῆς (7), θεωροῦμεν τὴν συνάρτησιν $f(x)$ ὁριζομένην ὡς $f(x) = 0$ διὰ $-\pi < x < 0$ καὶ $f(x) = 1$ διὰ $0 < x < \pi$. Τότε τό $x_0 = 0$ εἶναι ἓν σημεῖον πεπερασμένης ἀ-

συνεχειᾶς (ἰδέ Σχ. 20.1) καὶ ὡς ἐκ τούτου

$$\frac{1}{2} \lim_{\delta \rightarrow 0} \{f(x_0 + \delta) + f(x_0 - \delta)\} = \frac{1}{2}(1+0) = \frac{1}{2}. \quad (8)$$

Συναρτήσεις αἱ ὁποῖαι ἱκανοποιοῦν τὰς συνθήκας τοῦ Dirichlet (ὡς διετυπώθησαν εἰς τό Θεώρημα 1) καλοῦνται τμηματικῶς ὁμαλὰ συν-αρτήσεις.

20.2. Συντελεσταὶ τῶν σειρῶν Fourier

Κατωτέρω θὰ δικαιολογήσωμεν τὴν μορφήν τῶν συντελεστῶν τῶν σειρῶν Fourier ὡς δίδονται εἰς τὰς (3), (4) καὶ (5). Διὰ νὰ ἐπιτύχωμεν αὐτό χρησιμοποιοῦμεν τὰ κατωτέρω ἀποτελέσματα τὰ ὁποῖα εὐρίσκονται δι' ἅπ' εὐθείας ὁλοκληρώσεως.

Ἐάν r καὶ s εἶναι θετικοὶ ἀκέραιοι ἢ μηδέν, τότε

$$\int_{-\pi}^{\pi} \cos rx \cos sx \, dx = \begin{cases} 0 & \text{ὅταν } r \neq s, \\ 2\pi & \text{ὅταν } r = s = 0, \\ \pi & \text{ὅταν } r = s > 0, \end{cases} \quad (9)$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin rx \sin sx \, dx = \begin{cases} 0 & \text{ὅταν } r \neq s, \\ 0 & \text{ὅταν } r = s = 0, \\ \pi & \text{ὅταν } r = s > 0, \end{cases} \quad (10)$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin rx \cos sx \, dx = 0 \quad \text{δι' ὅλα τὰ } r \text{ καὶ } s, \quad (11)$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \cos rx \, dx = \begin{cases} 0 & \text{ὅταν } r > 0, \\ 2\pi & \text{ὅταν } r = 0, \end{cases} \quad (12)$$

$$\int_{-\pi}^{\pi} \sin rx \, dx = 0 \quad \text{δι' ὅλα τὰ } r. \quad (13)$$

Τώρα πολλαπλασιάζομεν τήν σειράν (6)

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} (a_r \cos rx + b_r \sin rx) \quad (14)$$

ἐπὶ $\cos sx$ καὶ ὁλοκληρώνομεν ἀπὸ $x = -\pi$ ἕως $x = \pi$. Τότε

$$\begin{aligned} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos sx \, dx &= \frac{a_0}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos sx \, dx + \int_{-\pi}^{\pi} \cos sx \left\{ \sum_{r=1}^{\infty} a_r \cos rx \right\} dx \\ &+ \int_{-\pi}^{\pi} \cos sx \left\{ \sum_{r=1}^{\infty} b_r \sin rx \right\} dx. \end{aligned} \quad (15)$$

Μέ τήν προϋπόθεσιν ὅτι δυνάμεθα νά ἐναλλάξωμεν τήν τάξιν τῶν πράξεων τῆς ὁλοκληρώσεως καὶ τῆς ἀθροίσεως καὶ ἐν συνεχείᾳ νά ὁλοκληρώσωμεν τήν σειράν ὅρον πρὸς ὅρον (πρβλ. παρατηρήσεις ἀφορῶσας τήν ὁμαλήν σύγκλισιν, Κεφ. 5, § 5.11), ἔχομεν

$$\begin{aligned} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos sx \, dx &= \frac{a_0}{2} \int_{-\pi}^{\pi} \cos sx \, dx + \sum_{r=1}^{\infty} \left\{ a_r \int_{-\pi}^{\pi} \cos sx \cos rx \, dx \right\} \\ &+ \sum_{r=1}^{\infty} \left\{ b_r \int_{-\pi}^{\pi} \sin rx \cos sx \, dx \right\}. \end{aligned} \quad (16)$$

Χρησιμοποιοῦντες τὰς ἰδιότητες τῶν ὁλοκληρωμάτων δοθείσας εἰς τὰς (9) ἕως (13) συμπεραίνομεν ὅτι ὅταν $s = 0$, τό μοναδικόν μή μηδενιζόμενον ὁλοκλήρωμα εἰς τό δεύτερον μέλος τῆς (16) εἶναι τό πρῶτον. Ἄρα ἡ (16) δίδει

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \, dx = \frac{a_0}{2} \cdot 2\pi \quad \text{ἢ} \quad a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \, dx \quad (17)$$

ὅπως εἰς τήν (3). Ὅταν τό s εἶναι διάφορον τοῦ μηδενός τό μόνον μή μηδενιζόμενον ὁλοκλήρωμα τοῦ δεξινοῦ μέλους τῆς (16) εὐρίσκεται εἰς τόν πρῶτον ἄθροισμα ὅταν $s = r$. Ὅθεν χρησιμοποιοῦντες τὰς (9) καὶ (16) λαμβάνομεν

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos rx \, dx = a_r \int_{-\pi}^{\pi} \cos rx \cos rx \, dx = \pi a_r, \quad (18)$$

ἡ ὁποία εἶναι ἡ (4).

Διὰ νά ὑπολογίσωμεν τοὺς συντελεστάς Fourier b_r πολλαπλασιάζομεν τήν (14) ἐπὶ $\sin sx$ καὶ ὁλοκληρώνομεν ἀπὸ $x = -\pi$ ἕως

$x = \pi$. Έργαζόμενοι ὅπως καὶ διὰ τοὺς a_r εὐκόλως εὐρίσκωμεν

$$\int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin rx \, dx = b_r \int_{-\pi}^{\pi} \sin rx \sin rx \, dx = \pi b_r, \quad (19)$$

ἢ ὁποῖα δίδει τὴν (5).

Σημειωτέον ὅτι οἱ συντελεσταὶ Fourier a_0 καὶ a_r διδόμενοι ὑπὸ τῶν (3) καὶ (4) δύνανται νὰ ἐκφρασθοῦν περισσότερον συνεπτυγμένως ὑπὸ ἑνὸς τύπου

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos rx \, dx, \quad (20)$$

ὅπου $r = 0, 1, 2, \dots$.

Εἰς τὴν συναγωγὴν τῶν συντελεστῶν Fourier ὡς ἀνωτέρω εἴχομεν σιωπηρῶς ὑποθέσει ὅτι ἡ $f(x)$ εἶναι συνεχῆς εἰς τὸ διάστημα $-\pi < x < \pi$. Ἐάν ἡ $f(x)$ εἶναι ἀσυνεχῆς διὰ $x = x_0$, τότε οἱ συντελεσταὶ Fourier πρέπει νὰ ὑπολογισθοῦν δι' ἀθροίσεως τῶν ὁλοκληρωμάτων εἰς τὰ διαστήματα συνεχείας τῆς $f(x)$. Ἐπὶ παραδείγματι, ἡ a_r δίδεται ὑπὸ τῆς

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{x_0} f(x) \cos rx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_{x_0}^{\pi} f(x) \cos rx \, dx \quad (21)$$

μέ παρομοίας ἐκφράσεις διὰ τὰ b_r καὶ a_0 .

Τελικῶς ὅταν ἡ $f(x)$ εἶναι ἡ ἀρτία ἢ περιττή συνάρτησις τοῦ x εἰς τὸ διάστημα $-\pi < x \leq \pi$, τότε οἱ συντελεσταὶ Fourier ἀπλοποιοῦνται συμφώνως πρὸς τὰς ἰδιότητες τῶν ὠρισμένων ὁλοκληρωμάτων αἱ ὁποῖαι ἐδόθησαν εἰς τὸ Κεφ. 4, § 4.3. Ἔχομεν

(α) $f(x)$ ἀρτία $f(x) = f(-x)$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \, dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \, dx, \quad (22)$$

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos rx \, dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos rx \, dx, \quad (23)$$

($r = 1, 2, 3 \dots$)

$$b_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin rx \, dx = 0, \text{ δι' ὅλα τὰ } r. \quad (24)$$

Ὅθεν εἰναι ἡ $f(x)$ εἶναι μία ἄρτια συνάρτησις, τότε ἡ ἀντίστοιχος σειρά Fourier ἀνάγεται εἰς σειράν συνημιτόνου.

(β) $f(x)$ περιττή $f(x) = -f(-x)$

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) dx = 0, \quad (25)$$

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos rx dx = 0 \text{ δι' ὅλα τὰ } r \quad (26)$$

$$b_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin rx dx = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin rx dx. \quad (27)$$

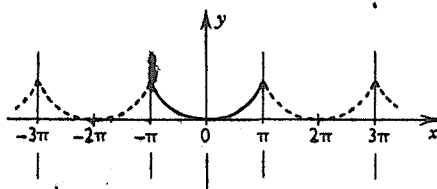
($r = 1, 2, 3 \dots$).

Ὅθεν εἰναι ἡ $f(x)$ εἶναι μία περιττή συνάρτησις τότε ἡ ἀντίστοιχος σειρά μετατρέπεται εἰς σειράν ἡμιτόνου.

20.3. Ἀνάπτυξις κατὰ Fourier

Παράδειγμα 1. Εὑρετε τὴν σειράν Fourier ἡ ὁποία ἀντιστοιχεῖ εἰς τὴν μὴ περιοδικὴν συνάρτησιν $f(x) = x^2$ εἰς τὸ διάστημα $-\pi \leq x \leq \pi$.

Πρῶτον ἐπεκτείνουμεν τὴν $f(x)$ περιοδικῶς (ὡς ἐπιβάλλεται ἐκ τῶν συνθηκῶν Dirichlet) ὁρίζοντες $f(x+2k\pi) = f(x)$ (ἴδὲ Σχ. 20.2). Ἐν συνεχείᾳ ἐπειδὴ ἡ $f(x) = x^2$ εἶναι ἄρτια συνάρτησις τοῦ x εἰς τὸ διάστημα $-\pi < x < \pi$ ἔχομεν, κατὰ τὰς (22), (23) καὶ (24),



Σχ. 20.2.

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 dx = \frac{2\pi^2}{3}, \quad (28)$$

$$a_r = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 \cos rx dx \quad (r = 1, 2, 3 \dots) \quad (29)$$

$$= \frac{2}{\pi} \left\{ \left[\frac{x^2 \sin rx}{r} \right]_0^\pi - \frac{2}{r} \int_0^\pi x \sin rx \, dx \right\} \quad (30)$$

$$= \frac{4 \cos r\pi}{r^2} = \frac{4}{r^2} (-1)^r, \quad (31)$$

$$\text{καί} \quad b_r = 0 \text{ δι' ὅλα τὰ } r. \quad (32)$$

Ὅθεν ἡ ἀντίστοιχος σειρά Fourier δύδεται, δυνάμει τῆς (6), ὑπό τῆς

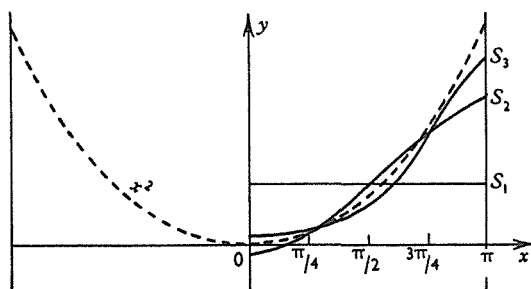
$$x^2 = \frac{\pi^2}{3} - 4 \left(\frac{\cos x}{1^2} - \frac{\cos 2x}{2^2} + \frac{\cos 3x}{3^2} \dots \right) \quad (33)$$

$$= \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^r \frac{\cos rx}{r^2}. \quad (34)$$

Ἡ σύγκλισις τῆς (34) πρὸς τὸ x^2 γίνεται εὐκολώτερον ἀντιληπτὴ γραφικῶς σχεδιάζοντες τὰ πρῶτα μερικὰ ἀθροίσματα, ἔστω

$$S_1 = \frac{\pi^2}{3}, \quad S_2 = \frac{\pi^2}{3} - 4 \cos x, \quad S_3 = \frac{\pi^2}{3} - 4 \cos x + \cos 2x. \quad (35)$$

Αὐτὰ δεικνύονται εἰς τὸ Σχ. 20.3.



Σχ. 20.3.

Ἐπειδὴ ἡ $f(x)$ εἶναι συνεχὴς εἰς ὅλα τὰ σημεῖα τοῦ διαστήματος $-\pi \leq x \leq \pi$, ἡ (34) ἰσχύει παντοῦ εἰς τὸ διάστημα. Ἐκτός τοῦ διαστήματος αὐτοῦ ὅμως ἡ (34) (ἡ ὁποία εἶναι περιοδική ὡς πρὸς x ὡς δεικνύεται ὑπὸ τοῦ Σχ. 20.2) δέν ἀντιπροσωπεύει τὴν συνάρτησιν x^2 .

Τὰ ἀθροίσματα σειρῶν συνήθως δύνανται νά ληφθοῦν ἐκ τῶν ἀ-

ναπτύξεων κατά Fourier λαμβάνοντας υπ' όψιν ειδικάς τιμές της x εντός του διαστήματος όρισμοϋ. Έπί παραδείγματι, θέτοντες $x = \pm \pi$ εις τήν (34) έχομεν

$$\pi^2 = \frac{\pi^2}{3} + 4 \left(\frac{1}{1^2} + \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} + \dots + \frac{1}{r^2} + \dots \right) \quad (36)$$

ή

$$\frac{\pi^2}{6} = 1 + \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} + \dots = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{1}{r^2}. \quad (37)$$

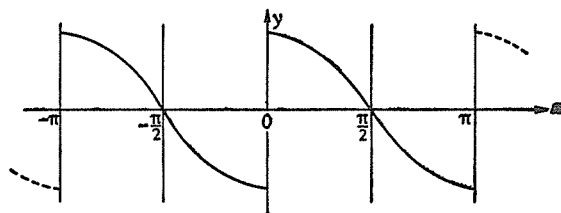
Όμοίως, θέτοντες $x = 0$, εύρίσκομεν

$$\frac{\pi^2}{12} = 1 - \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} - \frac{1}{4^2} + \dots = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r+1}}{r^2} \quad (38)$$

Παράδειγμα 2. Εύρετε τήν σειράν ή όποία άντιπροσωπεύει τήν συνάρτησιν $f(x)$ όριζομένην υπό

$$f(x) = \begin{cases} -\cos x & \text{διά } -\pi \leq x < 0 \\ \cos x & \text{διά } 0 < x \leq \pi. \end{cases}$$

Η συνάρτησις αύτή εΐναι περιοδική ως πρός x (ΐδέ Σχ. 20.4) και συνεπώς ικανοποιεΐ τήν σχέσιν περιοδικότητος $f(x+2k\pi) = f(x)$ ως άπαυτεΐ τό θεώρημα 1. Έπιπροσθέτως αύτή



Σχ. 20.4.

εΐναι περιττή συνάρτησις τοϋ x εις τό διάστημα $-\pi \leq x \leq \pi$ και εις τό διάστημα αύτό έχει πεπερασμένην άσυνέχειαν διά $x = 0$. "Ο-θεν

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 (-\cos x) dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos x dx = 0, \quad (39)$$

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 (-\cos x) \cos rx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos x \cos rx \, dx = 0$$

(40)

δλ' ὅλα τὰ x

καί

$$b_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 (-\cos x) \sin rx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos x \sin rx \, dx$$

(41)

$$= \frac{1}{2\pi} \left[\frac{\cos(r+1)x}{r+1} + \frac{\cos(r-1)x}{r-1} \right]_{-\pi}^0 - \frac{1}{2\pi} \left[\frac{\cos(r+1)x}{r+1} + \frac{\cos(r-1)x}{r-1} \right]_0^{\pi}$$

(42)

$$= \frac{1}{\pi} \left[\frac{1 - (-1)^{r+1}}{r+1} + \frac{1 - (-1)^{r-1}}{r-1} \right]$$

(43)

Διὰ περιττὰς τιμὰς τοῦ r ἀπὸ τὴν (43) λαμβάνομεν $b_r = 0$ ἐνῶ δλ' ἀρτίας τιμὰς τοῦ r , ἐπίσης ἐκ τῆς (43), λαμβάνομεν

$$b_r = \frac{4}{\pi} \left(\frac{r}{r^2 - 1} \right), \quad (r = 2, 4, 6 \dots).$$

(44)

Ὅθεν ἡ ζητούμενη σειρὰ Fourier εἶναι

$$f(x) = \frac{8}{\pi} \left(\frac{1}{1.3} \sin 2x + \frac{2}{3.5} \sin 4x + \frac{3}{5.7} \sin 6x + \dots \right)$$

(45)

$$= \frac{4}{\pi} \sum_{\substack{r \\ \text{ἀρτ.}}}^{\infty} \frac{r}{r^2 - 1} \sin rx.$$

(46)

Ἡ σειρὰ αὕτῃ ἀντιπροσωπεύει τὴν συνάρτησιν $f(x)$ εἰς τὸ $-\pi \leq x \leq \pi$ ὅπου ἡ $f(x)$ εἶναι συνεχῆς. Ὅταν ὅμως $x = 0$, ἡ σειρὰ ἔχει ἄθροισμα ἴσον τοῦ μηδενός συμφώνως μὲ τὴν (7), ἐφ' ὅσον

$$\frac{1}{2} \lim_{\delta \rightarrow 0} \{f(x_0 + \delta) + f(x_0 - \delta)\} = \frac{1}{2} \lim_{\delta \rightarrow 0} \{\cos \delta - \cos(-\delta)\} = \frac{1}{2}(1 - 1) = 0.$$

(47)

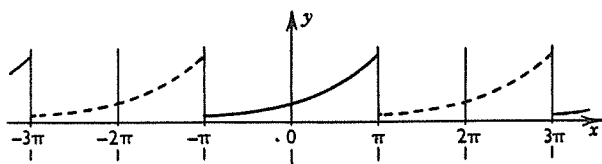
Ὅπως ἀκριβῶς εἰς τὸ τελευταῖον παράδειγμα, δυνάμεθα νὰ χρησιμοποιήσωμεν τὴν (46) διὰ νὰ λάβωμεν τὸ ἄθροισμα τῆς σειρᾶς. Πράγματι θέτοντες $x = \pi/4$ ἔχομεν

$$f\left(\frac{\pi}{4}\right) = \cos \frac{\pi}{4} = \frac{1}{\sqrt{2}} = \frac{8}{\pi} \left(\frac{1}{1.3} - \frac{3}{5.7} + \frac{5}{9.11} - \dots \right)$$

(48)

$$\frac{\pi\sqrt{2}}{16} = \frac{1}{1.3} - \frac{3}{5.7} + \frac{5}{9.11} - \dots \quad (49)$$

Παράδειγμα 3. Εύρετε την σειράν Fourier ή οποία αντιπροσωπεύει την συνάρτησιν $f(x) = e^x$ εἰς τό διάστημα $-\pi < x < \pi$. Όπως εἰς τό Παράδειγμα (1), πρῶτον ἐπεκτείνομεν τήν συνάρτησιν περιοδικῶς (ἰδέ Σχ. 20.5) ὡς ἀπαιτεῖ τό θεώρημα 1.



Σχ. 20.5.

Πεπερασμένες ἀσυνεχεῖας ἔχομεν ὅταν $x = \pm\pi$. Ὑπολογίζοντες τοὺς συντελεστὰς τῆς σειράς Fourier ἔχομεν

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^x dx = \frac{e^{\pi} - e^{-\pi}}{\pi}; \quad (50)$$

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^x \cos rx dx = \frac{1}{\pi(1+r^2)} \left[e^x (\cos rx + r \sin rx) \right]_{-\pi}^{\pi} \quad (51)$$

$$= \frac{1}{\pi} \cdot \frac{(-1)^r}{1+r^2} (e^{\pi} - e^{-\pi}), \quad (52)$$

$$b_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^x \sin rx dx = \frac{1}{\pi(1+r^2)} \left[e^x (\sin rx - r \cos rx) \right]_{-\pi}^{\pi} \quad (53)$$

$$= \frac{1}{\pi} \cdot \frac{(-1)^{r+1} r}{1+r^2} (e^{\pi} - e^{-\pi}). \quad (54)$$

Ὅθεν εἰς τό διάστημα $-\pi < x < \pi$

$$e^x = \frac{\sinh \pi}{\pi} + \frac{2 \sinh \pi}{\pi} \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^r \cos rx}{1+r^2} + \frac{2 \sinh \pi}{\pi} \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r+1} r \sin rx}{1+r^2} \quad (55)$$

$$= \frac{2 \sinh \pi}{\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^r \cos rx}{1+r^2} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{r+1} r \sin rx}{1+r^2} \right\}. \quad (56)$$

Εἰς τά σημεῖα πεπερασμένων ἀσυνεχειῶν $x = \pm\pi$ γνωρίζομεν ὅτι ἡ

σειρά Fourier πρέπει νά συγκλύνη εἰς τό

$$\frac{1}{2} \lim_{\delta \rightarrow 0} \{e^{\pi+\delta} + e^{-\pi-\delta}\} = \cosh \pi, \quad (57)$$

(χρησιμοποιοῦντες τήν σχέσιν περιδικτότητας).

Ὁθεν

$$\cosh \pi = \frac{2 \sinh \pi}{\pi} \left\{ \frac{1}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^{2r}}{1+r^2} \right\} \quad (58)$$

ἢ

$$\frac{\pi}{2} \coth \pi = \frac{1}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{1}{1+r^2}. \quad (59)$$

20.4. Σειράι Συνημιτόνου καί Ἡμιτόνου

Μερικᾶς φορές ἔχομεν νά ἀναπτύξωμεν μίαν συνάρτησιν $f(x)$ εἰς σειράν Fourier εἰς τό διάστημα $0 \leq x \leq \pi$. Αὐτό γίνεται διὰ χρησιμοπολήσεως εὔτε ἡμιτονικῆς σειρᾶς εὔτε συνημιτονικῆς σειρᾶς, ἀναλόγως τῶν ἀπαλιθήσεων.

(α) Συνημιτονικαί σειραί

Ὑποθέτομεν ὅτι $f(x)$ ὀρίζεται αὐθαιρέτως εἰς τό διάστημα $0 \leq x \leq \pi$. Ἐν συνεχείᾳ ὀρίζομεν μίαν συνάρτησιν $F(x)$ οὕτως ὥστε

$$\left. \begin{aligned} F(x) &\equiv f(x), & 0 \leq x \leq \pi, \\ F(x) &\equiv f(-x), & -\pi \leq x \leq 0, \\ F(x+2\pi k) &= F(x). \end{aligned} \right\} \quad (60)$$

Τότε ἡ $F(x)$ εἶναι, προφανῶς, ἀρτία περιοδική συνάρτησις τῆς x εἰς τό διάστημα $-\pi \leq x \leq \pi$ καί εἶναι ταυτόσημος μέ τήν $f(x)$ εἰς τό διάστημα $0 \leq x \leq \pi$. Ὁθεν, κατὰ τάς (22) - (24), ἡ σειρά Fourier τῆς $F(x)$ εἰς τό διάστημα $-\pi \leq x \leq \pi$ εἶναι ἡ συνημιτονική σειρά

$$F(x) = \frac{a_0}{2} + a_1 \cos x + a_2 \cos 2x + \dots + a_r \cos rx + \dots, \quad (61)$$

ὅπου

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} F(x) dx \quad (62)$$

$$a_r = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} F(x) \cos rx \, dx \quad (r = 1, 2, 3 \dots). \quad (63)$$

Ἀλλά εἰς τό διάστημα $0 \leq x \leq \pi$, ἡ $F(x)$ εἶναι ταυτόσημος (ἐξ ὁρισμοῦ) μέ τήν $f(x)$ καί συνεπῶς εἰς τό διάστημα αὐτό

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + a_1 \cos x + a_2 \cos 2x + \dots + a_r \cos rx + \dots, \quad (64)$$

ὅπου

$$a_0 = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \, dx, \quad (65)$$

$$a_r = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos rx \, dx \quad (r = 1, 2, 3 \dots). \quad (66)$$

(β) Ἡ μ ε τ ο ν ι κ α ῖ Σ ε ι ρ α ῖ

Ἔστω ὅτι τώρα ὀρίζομεν τήν $F(x)$ οὕτως ὥστε

$$\left. \begin{aligned} F(x) &\equiv f(x) \quad \text{in} \quad 0 \leq x \leq \pi, \\ F(x) &\equiv -f(-x) \quad \text{in} \quad -\pi < x < 0, \end{aligned} \right\} \quad (67)$$

καί

$$F(x+2\pi k) = F(x).$$

Τότε ἡ $F(x)$ εἶναι μία περιττή περιοδική συνάρτησις τῆς x εἰς $-\pi < x \leq \pi$ καί εἶναι ταυτόσημος μέ τήν $f(x)$ εἰς $0 \leq x \leq \pi$. Ὄθεν, κατά τάς (25) - (27), ἡ σειρὰ Fourier τῆς $F(x)$ εἰς τό $-\pi < x \leq \pi$ εἶναι

$$F(x) = b_1 \sin x + b_2 \sin 2x + \dots + b_r \sin rx + \dots, \quad (68)$$

ὅπου

$$b_r = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} F(x) \sin rx \, dx \quad (r = 1, 2, 3 \dots). \quad (69)$$

Ἀλλ' ἐφ' ὅσον ἡ $F(x)$ εἶναι ταυτόσημος μέ τήν $f(x)$ εἰς τό διάστημα $0 \leq x \leq \pi$ ἔχομεν τήν ἡμιτονικήν σειράν

$$f(x) = b_1 \sin x + b_2 \sin 2x + \dots + b_r \sin rx + \dots, \quad (70)$$

ὅπου

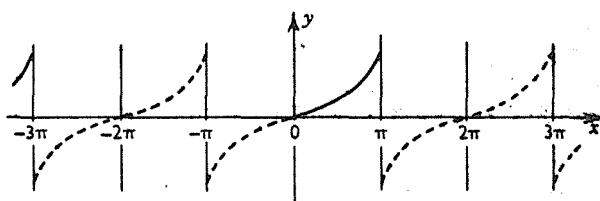
$$b_r = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin rx \, dx \quad (r = 1, 2, 3 \dots). \quad (71)$$

Παράδειγμα 4. Εύρετε την ημίτονικήν σειράν Fourier ή οποία αντιπροσωπεύει την συνάρτησιν $f(x) = x^2$ εἰς τό διάστημα $0 \leq x < \pi$.

Ἐδῶ συμφώνως πρὸς τό (b) ἀνωτέρω, ἡ $f(x)$ πρέπει νά ἐπεκταθῇ περιοδικῶς διὰ τῆς περιττῆς συναρτήσεως $F(x)$ ὅπου

$$\left. \begin{aligned} F(x) &= x^2, & 0 \leq x < \pi, \\ F(x) &= -x^2, & -\pi < x \leq 0, \end{aligned} \right\} \quad (72)$$

καὶ $F(x+2\pi k) = F(x)$, (ἴδε Σχ. 20.6).



Σχ. 20.6.

Ὅθεν, ἐκ τῶν (70) καὶ (71), ἡ ζητούμενη σειρά εἶναι ἡ

$$x^2 = b_1 \sin x + b_2 \sin 2x + \dots + b_r \sin rx + \dots, \quad (73)$$

ὅπου

$$b_r = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} x^2 \sin rx \, dx, \quad (r = 1, 2, 3 \dots), \quad (74)$$

$$= \frac{2\pi(-1)^{r+1}}{r} + \frac{4}{\pi r^3} \{(-1)^r - 1\}. \quad (75)$$

Συνεπῶς ἡ σειρά γίνεται

$$\begin{aligned} x^2 = \frac{2}{\pi} \left\{ \left(\frac{\pi^2}{1} - \frac{4}{1^3} \right) \sin x - \frac{\pi^2}{2} \sin 2x + \left(\frac{\pi^2}{3} - \frac{4}{3^3} \right) \sin 3x \right. \\ \left. - \frac{\pi^2}{4} \sin 4x + \left(\frac{\pi^2}{5} - \frac{4}{5^3} \right) \sin 5x \dots \right\}. \end{aligned} \quad (76)$$

20.5. Ἀλλαγὴ Διαστήματος

Ἀντὶ νά ἀναπτύξωμεν μίαν συνάρτησιν εἰς τό διάστημα $-\pi < x \leq \pi$ (ἢ εἰς τυχόν διάστημα πλάτους 2π) εἶναι μερικὰς φορές ἐπιθυμητόν

νά λάβωμεν ανάπτυγμα ἰσχυρὸν εἰς τὸ διάστημα $-\ell < x \leq \ell$, ὅπου ℓ εἶναι δοθεὶς ἀριθμὸς. Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ $f(x)$ εἶναι τμηματικῶς ὁμαλὴ συνάρτησις εἰς τὸ $-\ell < x \leq \ell$ καὶ ὁρίζεται ἐκτός τοῦ διαστήματος ὑπὸ τῆς περιοδικῆς σχέσεως $f(x+2\ell k) = f(x)$, ὅπου k εἶναι ἕνας ἀκέραιος.

Τότε θέτοντες $z = \pi x / \ell$ ἔχομεν

$$f(x) = f\left(\frac{\ell z}{\pi}\right) = F(z), \quad (77)$$

ὅπου ἡ $F(z)$ εἶναι τώρα μία περιοδική συνάρτησις ὡς πρὸς z περιόδου 2π . Ὅθεν εἰς τὸ $-\pi < z \leq \pi$ ἔχομεν

$$F(z) = \frac{a_0}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} (a_r \cos rz + b_r \sin rz), \quad (78)$$

ὅπου

$$a_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F(z) \cos rz \, dz, \quad (r = 0, 1, 2 \dots) \quad (79)$$

$$b_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} F(z) \sin rz \, dz, \quad (r = 1, 2, 3 \dots). \quad (80)$$

Συνεπῶς, θέτοντες $z = \frac{\pi x}{\ell}$ εἰς τὰ ἀνωτέρω ἀποτελέσματα, ἔχομεν

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} \left(a_r \cos \frac{\pi x r}{\ell} + b_r \sin \frac{\pi x r}{\ell} \right) \quad (81)$$

ὅπου

$$a_r = \frac{1}{\ell} \int_{-\ell}^{\ell} f(x) \cos \frac{\pi x r}{\ell} \, dx, \quad (r = 0, 1, 2 \dots) \quad (82)$$

καὶ

$$b_r = \frac{1}{\ell} \int_{-\ell}^{\ell} f(x) \sin \frac{\pi x r}{\ell} \, dx, \quad (r = 1, 2, 3 \dots). \quad (83)$$

Ὅμοίως ἐργαζόμενοι χρησιμοποιοῦντες τὰ ἀποτελέσματα τῆς § 20.4, λαμβάνομεν τὴν συνημιτονικὴν καὶ ἡμιτονικὴν σειρὰν συναρτήσεως εἰς τὸ διάστημα $0 < x \leq \ell$.

Παράδειγμα 5. Εὑρετε τὴν σειρὰν Fourier ἡ ὁποία ἀντιπροσωπεύει τὴν συνάρτησιν $f(x) = x$ εἰς τὸ διάστημα $-1 < x < 1$.

Από τὰς (82) καὶ (83)

$$a_r = \int_{-1}^1 x \cos \pi r x \, dx = 0 \quad (84)$$

δι' ὅλα τὰ $r (=0, 1, 2, \dots)$, καὶ

$$b_r = \int_{-1}^1 x \sin \pi r x \, dx \quad (85)$$

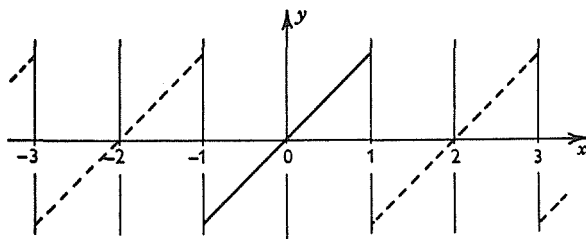
$$= -\frac{2}{\pi r} (-1)^r. \quad (86)$$

Ὅθεν εἰς τὸ διάστημα $-1 < x < 1$ ἔχομεν

$$x = \frac{2}{\pi} \left(\sin \pi x - \frac{1}{2} \sin 2\pi x + \frac{1}{3} \sin 3\pi x - \dots \right), \quad (87)$$

$$= -\frac{2}{\pi} \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^r \frac{\sin \pi r x}{r}. \quad (88)$$

Διὰ $x = \pm 1$ πεπερασμένα ἀσυνέχεια λαμβάνουν χώραν (λόγῳ τῆς περιοδικῆς ἐπεκτάσεως τῆς $f(x)$ διὰ τῆς σχέσεως $f(x+2) = f(x)$, ἴδὲ Σχ. 20.7).



Σχ. 20.7.

Ὅθεν εἰς τὰ σημεῖα αὐτὰ ἡ σειρὰ δὲν ἀντιπροσωπεύει τὸ x ἀλλὰ συγκλίνει εἰς τὴν τιμὴν

$$\frac{1}{2} \lim_{\delta \rightarrow 0} \{f(x_0 + \delta) + f(x_0 - \delta)\} = \frac{1}{2} \{1 + (-1)\} = 0. \quad (89)$$

20.6. Ὁλοκλήρωσις καὶ Παραγωγίσις Σειρῶν Fourier.

Εἰς τὸ Κεφ. 5, § 5.11 ἀνεφέρθησαν συντόμως μερικά ἐκ τῶν δυσκολιῶν αἱ ὁποῖαι ἀπαντῶνται κατὰ τὴν ὁδὸν πρὸς ὅρον παραγωγίσειν καὶ ὀλοκλήρωσιν σειρῶν συναρτήσεων μέ ἀπεύρους τὸ πλῆθος ὁρους. Διδομεν τώρα χωρὶς ἀπόδειξιν ἓν σπουδαῖον θεώρημα ἀφορῶν τὴν ὁδὸν

πρός ὅρον ὁλοκλήρωσιν σειρᾶς Fourier.

Θεώρημα 2. Ἡ σειρά Fourier μιᾶς συναρτήσεως $f(x)$ δύναται πάντοτε νά ὁλοκληρωθῇ ὅρον πρὸς ὅρον δίδουσα μίαν νέαν σειράν ἣ ὁποῖα συγκλίνει εἰς τὸ ὁλοκλήρωμα τῆς $f(x)$.

Ἦτοι, θεωροῦντες ἓν διάστημα ὁρισμοῦ, ἔστω $-\pi < x \leq \pi$ τότε διὰ $-\pi < x_1 < x_2 \leq \pi$ ἔχομεν

$$\begin{aligned} \int_{x_1}^{x_2} f(x) dx &= \int_{x_1}^{x_2} \frac{a_0}{2} dx + \int_{x_1}^{x_2} \sum_{r=1}^{\infty} (a_r \cos rx + b_r \sin rx) dx \\ &= \frac{1}{2} a_0 (x_2 - x_1) + \sum_{r=1}^{\infty} \int_{x_1}^{x_2} (a_r \cos rx + b_r \sin rx) dx, \end{aligned} \quad (90)$$

ὅπου αἱ a_0 , a_r καὶ b_r ὁρίζονται ὑπὸ τῶν (3), (4) καὶ (5). Ἐπὶ παραδείγματι, ἐπειδὴ ἡ ἀνάπτυξις κατὰ Fourier τῆς $f(x) = x$ εἰς τὸ διάστημα $-\pi < x < \pi$ εἶναι

$$\begin{aligned} x &= 2(\sin x - \frac{1}{2} \sin 2x + \frac{1}{3} \sin 3x - \dots) \\ &= -2 \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^r \frac{\sin rx}{r}, \end{aligned} \quad (91)$$

ἔχομεν, ὁλοκληρώνοντες ὅρον πρὸς ὅρον ἀπὸ 0 ἕως x

$$\frac{x^2}{2} = -2 \left[\cos x - \frac{1}{2^2} \cos 2x + \frac{1}{3^2} \cos 3x - \dots \right]_0^x \quad (92)$$

ἢ

$$\frac{x^2}{2} = 2 \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^r \frac{\cos rx}{r^2} + 2 \left(1 - \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} - \frac{1}{4^2} + \dots \right). \quad (93)$$

Τώρα ἐκ τῆς (38)

$$1 - \frac{1}{2^2} + \frac{1}{3^2} - \frac{1}{4^2} + \dots = \frac{\pi^2}{12}. \quad (94)$$

Ὅθεν ἡ (93) γίνεταί

$$x^2 = \frac{\pi^2}{3} + 4 \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^r \frac{\cos rx}{r^2}. \quad (95)$$

Τὸ ἀποτέλεσμα αὐτὸ εἶναι ὀρθόν καθ' ὅσον εἶναι ἡ σειρά Fourier τῆς x^2 (ἰδέ Παράδειγμα 1). Ἐν γένει ὅμως ὅρον πρὸς ὅρον ὁλοκλήρωσις μιᾶς σειρᾶς Fourier δέν δίδει σειράν Fourier λόγῳ τῆς πα-

ρουσίας τοῦ ὅρου $\frac{1}{2} \alpha_0(x_2 - x_1)$ εἰς τήν (90).

Ἐν συνεχείᾳ παρατηροῦμεν ὅτι ἐν ἀντιθέσει πρὸς τήν ὅρον πρὸς ὅρον ὁλοκληρώσιν ἡ παραγωγίσις ὅρον πρὸς ὅρον δέν εἶναι πάντοτε ἐπιτρεπτή ὑπὸ τήν ἔννοιαν ὅτι ἡ ἐκ παραγωγίσεως σειρὰ δέν συγκλίνει ἐν γένει πρὸς τήν παράγωγον τῆς συναρτήσεως. Διότι, ἂν καί εἰς τό $-\pi < x < \pi$

$$x = 2(\sin x - \frac{1}{2} \sin 2x + \frac{1}{3} \sin 3x \dots), \quad (96)$$

δέν ἀληθεύει ὅτι ἡ ἐκ παραγωγίσεως σειρὰ

$$2(\cos x - \cos 2x + \cos 3x - \dots) \quad (97)$$

ἰσοῦται μέ τήν μονάδα. Ἀντιθέτως μάλιστα ἡ (97) ἀποκλίνει δι' ὅλα τά x ἐπειδὴ $\lim_{n \rightarrow \infty} \cos nx \neq 0$.

Μολαταῦτα ἡ ὅρον πρὸς ὅρον παραγωγίσις σειρᾶς Fourier εἶναι ἐπιτρεπτή ὑπὸ τήν προϋπόθεσιν ὅτι αἱ συνθήκαι τοῦ ἐπομένου θεωρήματος πληροῦνται.

Θεώρημα 3. Ἐάν ἡ $f(x)$ εἶναι μίᾳ συνεχῆς συνάρτησις τῆς x δι' ὅλα τά x καί εἶναι περιοδική (περιόδου 2π) ἐκτός τοῦ διαστήματος $-\pi < x < \pi$, τότε ἡ ὅρον πρὸς ὅρον παραγωγίσις τῆς σειρᾶς Fourier τῆς $f(x)$ ὁδηγεῖ εἰς τήν σειρὰν Fourier τῆς $f'(x)$ ὑπὸ τήν προϋπόθεσιν ὅτι ἱκανοποιοῦνται αἱ συνθήκαι τοῦ Dirichlet.

Πρὸς ἀπόδειξιν τοῦ θεωρήματος αὐτοῦ, ὑποθέτομεν ὡς συνήθως ὅτι εἰς τό διάστημα $-\pi < x \leq \pi$

$$f(x) = \frac{1}{2} \alpha_0 + \sum_{r=1}^{\infty} (a_r \cos rx + b_r \sin rx), \quad (98)$$

ὅπου τά α_0 , a_r , b_r ὁρίζονται ὑπὸ τῶν (3), (4) καί (5). Ἐν συνεχείᾳ ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ σειρὰ Fourier τῆς $f'(x)$ εἶναι

$$f'(x) = \frac{1}{2} \alpha_0 + \sum_{r=1}^{\infty} (\alpha_r \cos rx + \beta_r \sin rx). \quad (99)$$

Τότε

$$\alpha_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) dx = \frac{1}{\pi} \{f(\pi) - f(-\pi)\} = 0 \quad (100)$$

(ἐπειδὴ $f(\pi) = f(-\pi)$),

$$\alpha_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \cos rx \, dx = \frac{r}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin rx \, dx = rb_r, \quad (101)$$

$$(r = 1, 2, 3 \dots)$$

καί

$$\beta_r = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f'(x) \sin rx \, dx = -\frac{r}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos rx \, dx = -ra_r, \quad (102)$$

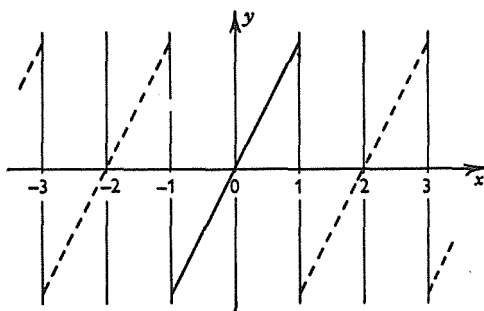
$$(r = 1, 2, 3 \dots).$$

Συνεπώς ή (99) γίνεται

$$f'(x) = \sum_{r=1}^{\infty} (-ra_r \sin rx + rb_r \cos rx), \quad (103)$$

ή όποία είναι άκριβώς ή σειρά τήν όποίαν θά έλαμβάνομεν διά παραγωγίσεως τής (98) όρον πρός όρον.

Συμφώνως πρός τό θεώρημα αυτό βλέπομεν ότι έπειδή ή $f(x) = x^2$ (όταν έπεκταθί περιοδικώς) είναι μία συνεχής συνάρτησις τής x δι'όλας τάς τιμάς τής x (ιδέ Σχ. 20.2) ή σειρά Fourier τής x^2 δύναται νά παραγωγισθί όρον πρός όρον δίδουσα τήν σειράν Fourier τής $2x$.



Σχ. 20.8.

Όμως έπειδή ή $f(x) = x$ (κατόπιν έπεκτάσεως) δέν είναι συνεχής συνάρτησις τής x δι'όλας τάς τιμάς τής x (ιδέ Σχ. 20.8) ή σειρά Fourier αύτης (ώς παρατηρήσαμεν ήδη εις τάς (96) καί (97)) δέν δύναται νά παραγωγισθί όρον πρός όρον καί νά μάς δώση τήν σειράν Fourier τής παραγώγου αύτης.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 20.

1. Δείξτε ότι

$$|\sin x| = \frac{2}{\pi} - \frac{4}{\pi} \sum_{r \text{ even}}^{\infty} \frac{\cos rx}{r^2 - 1}.$$

2. Δοθέντος ότι

$$f(x) = \begin{cases} -1 & \text{for } -\pi < x < 0, \\ 0 & \text{for } x = 0, \\ +1 & \text{for } 0 < x < \pi, \end{cases}$$

δείξτε ότι εις τό $-\pi < x < \pi$

$$f(x) = \frac{4}{\pi} \left(\sin x + \frac{1}{3} \sin 3x + \frac{1}{5} \sin 5x + \dots \right).$$

3. Εύρετε την σειράν Fourier περιόδου 2π ή οπούα δίδει μίαν συνάρτησιν ὤσιν τοῦ μηδενός διὰ $-\pi < x < 0$ καὶ ὤσιν τοῦ $\cosh x$ ὅταν $0 < x < \pi$. Θεωροῦντες τὰς τιμὰς τῆς σειράς εἰς τὰ σημεῖα ἀσυνεχείας συμπεράνατε ὅτι

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{1+n^2} = \frac{1}{2} \left(\frac{\pi}{\sinh \pi} - 1 \right),$$

καί

$$\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{1+n^2} = \frac{1}{2} \left(\frac{\pi}{\tanh \pi} - 1 \right). \quad (\text{C.U.})$$

4. Δείξτε ὅτι ἡ ἀνάπτυξις κατὰ Fourier τῆς

$$f(x) = \begin{cases} 1+(x/\pi) & \text{ὅταν } -\pi \leq x \leq 0, \\ 1-(x/\pi) & \text{ὅταν } 0 \leq x \leq \pi, \end{cases}$$

εἰς τὴν περιοχὴν $-\pi \leq x \leq \pi$ εἶναι

$$f(x) = \frac{1}{2} + \frac{4}{\pi^2} \left(\cos x + \frac{1}{3^2} \cos 3x + \frac{1}{5^2} \cos 5x + \dots \right).$$

Ἐξ αὐτοῦ συμπεράνατε ὅτι

$$\frac{\pi^2}{8} = 1 + \frac{1}{3^2} + \frac{1}{5^2} + \dots = \sum_{r=1}^{\infty} \frac{1}{(2r-1)^2}.$$

5. Δείξτε ὅτι εἰς τὴν περιοχὴν $-\pi < x < \pi$

$$\sinh kx = \frac{2}{\pi} \sinh k\pi \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} \left(\frac{r}{r^2 + k^2} \right) \sin rx,$$

όπου k είναι μία σταθερά.

6. Δείξτε ότι, εάν $-\pi \leq x \leq \pi$ και k όχι ακέραιος, έχουμε

$$\cos kx = \frac{2k}{\pi} \sin k\pi \left\{ \frac{1}{2k^2} + \sum_{r=1}^{\infty} (-1)^{r-1} \frac{\cos rx}{(r^2 - k^2)} \right\}.$$

Θέτοντες $x = \pi$ και $k\pi = \theta$, δείξτε ότι

$$\cot \theta = \frac{1}{\theta} - \sum_{r=1}^{\infty} \frac{2\theta}{r^2\pi^2 - \theta^2}.$$

7. Εκφράσατε την συνάρτησιν $f(x) = 1+x$ ως ήμιτονικήν σειράν ισχύουσαν εις την περιοχὴν $0 < x \leq \pi$.

8. Εάν, εις τό διάστημα $0 < x < \pi$, ἡ $f(x)$ ὀρίζεται ὑπὸ τῆς

$$f(x) = \begin{cases} 1, & 0 < x < \pi/2, \\ 0, & x = \pi/2, \\ -1, & \pi/2 < x < \pi, \end{cases}$$

δείξτε ότι

$$f(x) = \frac{4}{\pi} \left(\cos x - \frac{1}{3} \cos 3x + \frac{1}{5} \cos 5x - \dots \right).$$

9. Αναπτύξατε τὴν συνάρτησιν

$$f(x) = \begin{cases} x, & 0 \leq x \leq \pi/2, \\ \pi/2, & \pi/2 \leq x < \pi, \end{cases}$$

(α) εἰς ήμιτονικήν σειράν καὶ (β) εἰς συνημιτονικήν σειράν ἰσχύουσαν εἰς τό διάστημα $0 \leq x < \pi$. Σχεδιάσατε τὰ διαγράμματα τῶν συναρτήσεων τὰς ὁποίας ἀντιπροσωπεύουν αἱ ἐν λόγω σειραὶ εἰς τὴν περιοχὴν $-2\pi < x < 2\pi$. (L.U.)

10. Δείξτε ότι ὅταν $0 \leq x \leq \pi$

$$\sin x = \frac{4}{\pi} \left\{ \frac{1}{2} - \frac{1}{1.3} \cos 2x - \frac{1}{3.5} \cos 4x - \frac{1}{5.7} \cos 6x - \dots \right\}.$$

Σχεδιάσατε τὴν καμπύλην τὴν ὁποίαν ἡ σειρά ἀντιπροσωπεύει

διὰ τιμὰς τοῦ x ἀπὸ $-\pi/2$ ἕως $3\pi/2$.

Δεῦξατε ὅτι

$$\frac{1}{1.3} - \frac{1}{3.5} + \frac{1}{5.7} - \dots = \frac{\pi}{4} - \frac{1}{2}. \quad (\text{L.U.})$$

11. Ἐάν $f(x)$ εἶναι μίᾳ περιττῇ συνάρτησις τῆς x περιόδου 2π καὶ

$$f(x) = \begin{cases} x, & 0 \leq x \leq \pi/3; \\ \pi/3, & \pi/3 \leq x \leq 2\pi/3, \\ \pi - x, & 2\pi/3 \leq x \leq \pi, \end{cases}$$

δεῦξατε ὅτι ἡ σειρὰ Fourier τῆς $f(x)$ δύναται νὰ ἐκφρασθῇ ὑπὸ τὴν μορφήν

$$\frac{4}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n^2} \sin \frac{n\pi}{3} \sin nx,$$

ὅπου n εἶναι ἓνας περιττός ἀκέραιος καὶ ὑπολογίσατε τοὺς πρώτους τρεῖς μὴ μηδενικοὺς ὅρους. (L.U.)

12. Εὕρετε τὴν ἡμιτονικήν σειρὰν Fourier τῆς $f(x)$ εἰς τὴν περιοχὴν $0 \leq x \leq \pi$ ὅταν $f(x) = x$, $0 \leq x \leq \pi/2$ καὶ $f(x) = \pi - x$, $\pi/2 \leq x \leq \pi$. Κατασκευάσατε διάγραμμα δεικνῦον τὴν μορφήν τῆς συναρτήσεως τὴν ὁποίαν δύδει ἡ σειρὰ εἰς τὴν περιοχὴν $-2\pi \leq x \leq 2\pi$. (L.U.)

13. Ἐάν ἡ $f(x)$ ὁρίζεται ἀνθαυρέτως εἰς τὸ διάστημα $0 < x < \pi$ καὶ ἡ ἐπέκτασις αὐτῆς εἰς τὸ $-\pi < x < \pi$ ὑπὸ τῆς συναρτήσεως $F(x)$ ὅπου

$$F(x) = \begin{cases} f(x), & 0 < x < \pi, \\ -f(x+\pi), & -\pi < x < 0, \end{cases}$$

δεῦξατε ὅτι ἡ σειρὰ Fourier τῆς $f(x)$ εἰς τὸ διάστημα $0 < x < \pi$ περιλαμβάνει (ἐκτός ἑνὸς σταθεροῦ ὅρου) μόνον συνημίτονα καὶ ἡμίτονα ἀρτίων πολλαπλασίων τῆς x .

14. Ἡ συνάρτησις $y(x)$ ὁρίζεται εἰς τὴν περιοχὴν $-1 \leq x \leq 1$ ὑπὸ

$$y = \begin{cases} 1/2\varepsilon & \text{in } -\varepsilon < x < \varepsilon, \\ 0 & \text{in } -1 \leq x < -\varepsilon, \text{ and } \varepsilon < x \leq 1. \end{cases}$$

Δείξατε ότι τό ανάπτυγμα κατά Fourier τῆς y εἰς τήν περιο-
χήν $-1 \leq x \leq 1$ δίδεται ὑπό τῆς

$$y = \frac{1}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\sin n\pi x}{n\pi} \cos n\pi x. \quad (\text{C.U.})$$

15. Δείξατε ότι ὁ γενικός ὅρος εἰς τήν ἡμιτονικήν σειράν Fourier
διὰ τό ἡμιδιάστημα $0 < x < \ell$ διὰ τήν $1+x/\ell$ εἶναι ὁ

$$\frac{2}{n\pi} (1 - 2 \cos n\pi) \sin \frac{n\pi x}{\ell}.$$

Θεωροῦντες τήν συνάρτησιν τοῦ x τήν ἀντιπροσωπευομένην ὑπό
τῆς σειρᾶς εἰς τήν περιοχήν $\ell < x < 2\ell$ καί τό ἄθροισμα τῆς
σειρᾶς ὅταν $x = 3\ell/2$, ἀποδείξατε ὅτι

$$\frac{\pi}{4} = 1 - \frac{1}{3} + \frac{1}{5} - \frac{1}{7} + \dots \quad (\text{L.U.})$$

16. Ἐκαστον σύνολον συναρτήσεων $\phi_1(x), \phi_2(x), \dots, \phi_n(x)$, ἔχον τήν
ιδιότητα

$$\int_a^b \phi_r(x) \phi_s(x) dx = \begin{cases} A, & \text{for } r = s, \\ 0, & \text{for } r \neq s, \end{cases}$$

ὅπου $r, s = 1, 2, \dots$ καί A εἶναι μία σταθερά, καλεῖται ὀρθογώ-
νιον σύστημα συναρτήσεων εἰς τήν περιοχήν $a \leq x \leq b$. Ἐάν,
πρός τούτους, αἱ συναρτήσεις ἱκανοποιοῦν τήν συνθήκη

$$\int_a^b [\phi_r(x)]^2 dx = 1, \text{ ὅλᾳ τά } r$$

τότε καλοῦνται κανονικοποιημένοι ὡς πρὸς τήν 1 καί τό σύν-
ολον αὐτῶν καλεῖται ὀρθοκανονικόν. Ἐπαληθεύσατε ὅτι τό σύν-
ολον τῶν συναρτήσεων

$$\frac{1}{\sqrt{2\pi}}, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos x, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin x, \dots, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \cos nx, \frac{1}{\sqrt{\pi}} \sin nx, \dots$$

εἶναι ὀρθοκανονικόν εἰς τήν περιοχήν $0 \leq x \leq 2\pi$.

17. Ἐάν ἡ $f(x)$ εἶναι μία συνάρτησις ἱκανοποιούσα τὰς συνθήκας
τοῦ Dirichlet εἰς τό διάστημα $-\infty < x < \infty$, τότε τό θεώρημα
(τύπος) διὰ τό ὅλοκλήρωμα Fourier λέγει ὅτι τό ὅλοκλήρωμα

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \left\{ \int_{-\infty}^{\infty} f(x') \cos \lambda (x-x') dx' \right\} d\lambda$$

συγκλίνει εις τήν $f(x)$ εις όλα τά σημεία όπου $f(x)$ είναι συνεχής καί εις τόν μέσον (ἀριθμητικόν) τῶν δύο τιμῶν τῆς $f(x)$ εις σημείον πεπερασμένης ἀσυνεχειάς.

Ὑποθέτοντες ὅτι ἡ $f(x)$ είναι συνεχής εις ἓν διάστημα δείξατε, ἀναπτύσσοντας τό $\cos \lambda (x-x')$ ὡς ἄθροισμα δύο ὁρῶν, ὅτι εις τό διάστημα αὐτό

$$f(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} \{ \alpha(\lambda) \cos \lambda x + \beta(\lambda) \sin \lambda x \} d\lambda,$$

ὅπου

$$\alpha(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x') \cos \lambda x' dx',$$

$$\beta(\lambda) = \int_{-\infty}^{\infty} f(x') \sin \lambda x' dx'.$$

Ὅθεν δείξατε ὅτι εἰάν $f(x')$ είναι μία ἀρτία συνάρτησις οὕτως ὥστε

$$f(x') = f(-x')$$

τότε

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \left\{ \int_0^{\infty} f(x') \cos \lambda x' dx' \right\} \cos \lambda x d\lambda,$$

καί ὅτι εἰάν $f(x')$ είναι περιττή συνάρτησις οὕτως ὥστε $f(x') = -f(-x')$ τότε

$$f(x) = \frac{2}{\pi} \int_0^{\infty} \left\{ \int_0^{\infty} f(x') \sin \lambda x' dx' \right\} \sin \lambda x d\lambda.$$

Τά τελευταῖα δύο ὁλοκληρώματα είναι γνωστά ὡς ὁλοκληρώματα Fourier τοῦ συνημιτόνου καί ἡμιτόνου, ἀντιστοίχως. Χρησιμοποιῶντες τό ὁλοκλήρωμα Fourier τοῦ συνημιτόνου, δείξατε ὅτι διὰ $x > 0$

$$e^{-kx} = \frac{2k}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{\cos \lambda x}{\lambda^2 + k^2} d\lambda,$$

ὅπου k είναι μία θετική σταθερά.

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 21.

ΣΥΝΗΘΕΙΣ ΔΙΑΦΟΡΙΚΑΙ ΕΞΙΣΩΣΕΙΣ

21.1. Είσαγωγή

Ἐξίσωσις περιέχουσα διαφορικούς συντελεστάς (παραγώγους) καλεῖται διαφορική ἐξίσωσις. Τοιαῦται ἐξισώσεις διακρίνονται εἰς δύο κατηγορίας, συνήθεις καὶ μερικὰς διαφορικὰς ἐξισώσεις. Αἱ συνήθεις διαφορικαὶ ἐξισώσεις περιέχουν μόνον μίαν ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν (καὶ ὅθεν μόνον συνήθεις διαφορικούς συντελεστάς) καὶ αἱ μερικαὶ διαφορικαὶ ἐξισώσεις περιέχουν δύο ἢ περισσοτέρας ἀνεξαρτήτους μεταβλητάς (καὶ ὅθεν μερικὰς παραγώγους). Κατὰ ταῦτα, ἐν γένει οἰαδήποτε συνάρτησις τῶν x, y καὶ τῶν παραγώγων τῆς y μέχρι τάξεώς τινος τοιαύτη ὥστε

$$f\left(x, y, \frac{dy}{dx}, \frac{d^2y}{dx^2} \dots\right) = 0 \quad (1)$$

ὁρίζει συνήθη διαφορικὴν ἐξίσωσιν ὡς πρὸς y (ὡς ἐξηρητημένην μεταβλητὴν) συναρτήσει τῆς x (ὡς ἀνεξαρτήτου μεταβλητῆς). Ἐπὶ παραδείγματι, αἱ ἐξισώσεις

$$\frac{dy}{dx} = 3y, \quad (2)$$

$$\frac{d^2y}{dx^2} + 2 \frac{dy}{dx} + y = \sin x, \quad (3)$$

$$\left(\frac{dy}{dx}\right)^3 + y^2 = x, \quad (4)$$

$$\frac{d^3y}{dx^3} + 6\sqrt{\left\{\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 + y^2\right\}} = 0, \quad (5)$$

είναι ὅλαι συνήθεις διαφορικά ἐξισώσεις, ἐνῶ αἱ ἐξισώσεις

$$yx \frac{\partial u}{\partial x} + y^2 \frac{\partial u}{\partial y} = u, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (6)$$

είναι μερικά διαφορικά ἐξισώσεις ὡς πρὸς u (ὡς ἐξηρητημένης μεταβλητῆς) συναρτήσει τῶν ἀνεξαρτήτων μεταβλητῶν x καὶ y . Εἰς τὸ κεφάλαιον αὐτό (καὶ τὸ ἐπόμενον) θὰ ἀσχοληθῶμεν μόνον μέ τὴν λύσιν ὠρισμένων μορφῶν συνήθων διαφορικῶν ἐξισώσεων, ἐνῶ μέ τὴν λύσιν μερικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων θὰ ἀσχοληθῶμεν εἰς τὸ Κεφ. 24.

Θὰ ὀρίσωμεν δύο σπουδαίους ὅρους - τὴν τάξιν καὶ τὸν βαθμόν - οἱ ὅποιοι ἀφοροῦν συνήθεις διαφορικὰς ἐξισώσεις. Ἡ τάξις διαφορικῆς ἐξισώσεως εἶναι ἡ μεγαλυτέρα τάξις παραγώγου ἡ ὅποια ἀπαντᾶται εἰς τὴν ἐξίσωσιν. Ἐπὶ παραδείγματι, αἱ ἐξισώσεις (2), (3), (4) καὶ (5) εἶναι πρώτης, δευτέρας, πρώτης καὶ τρίτης τάξεως, ἀντιστοίχως. Ὁ βαθμὸς διαφορικῆς ἐξισώσεως εἶναι ἡ δύναμις εἰς τὴν ὅποιαν ὑψώνεται ἡ ὑψηλοτέρας τάξεως παράγωγος ὅταν ἡ ἐξίσωσις εἶναι ρητῆς μορφῆς (δηλ. ἀφοῦ γίνῃ ἀπαλοιφή τῶν κλασματικῶν δυνάμεων). Ἐπὶ παραδείγματι, αἱ ἐξισώσεις (2), (3) καὶ (4) εἶναι πρώτου, πρώτου καὶ τρίτου βαθμοῦ ἀντιστοίχως. Ἡ ἐξίσωσις (5) ὅμως εἶναι δευτέρου βαθμοῦ ἐπειδὴ ὅταν γραφῇ μέ ἀκεραίας μόνον δυνάμεις γίνεται

$$\left(\frac{d^3y}{dx^3}\right)^2 = 36\left\{\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 + y^2\right\}, \quad (7)$$

ὅπου ἡ ἀνωτέρας τάξεως παράγωγος $\frac{d^3y}{dx^3}$ ἐμφανίζεται εἰς τὴν δευτέραν δύναμιν.

Ἐκάστη διαφορικὴ ἐξίσωσις τάξεως n καλεῖται γραμμικὴ εἴαν εἶναι γραμμικὴ ὡς πρὸς τὴν ἐξηρητημένην μεταβλητὴν y καὶ τὰς παραγώγους

$$\frac{dy}{dx}, \frac{d^2y}{dx^2}, \dots, \frac{d^ny}{dx^n}$$

(π.χ. αΐ (2) και (3)). Όταν η άνωτέρω συνθήκη δέν πληροῦται, τότε η εξίσωσις καλεῖται μή γραμμική (ἐπὶ παραδείγματι αΐ (4) και (5)). Ἡ λύσις μή γραμμικῶν ἐξισώσεων συνήθως παρουσιάζει δυσκολίας και ὡς ἐκ τούτου θά ἀσχοληθῶμεν κυρίως μέ τήν λύσιν γραμμικῶν ἐξισώσεων. Μολαταῦτα, ὡς θά ἴδωμεν εἰς τήν § 21.9 (δ) μερικαί μορφαί μή γραμμικῶν ἐξισώσεων δύνανται ἢ νά μετασχηματισθοῦν εἰς γραμμικάς διὰ καταλλήλου ἀλλαγῆς μεταβλητῆς ἢ ἄλλως λύονται συναρτήσεσι ἐλλειπτικῶν συναρτήσεων (βλ. Πρόβλημα 21).

21.2. Σχηματισμός Συνήθων Διαφορικῶν Ἐξισώσεων.

Ἐν γένει εἰάν η y ἐκφράζεται συναρτήσεσι τῆς x ἡ ὁποία περιέχει n αὐθαιρέτους σταθεράς, τότε n παραγωγίσεις ἐπαρκοῦν διὰ τήν ἀπαλοιφήν τῶν σταθερῶν και ἀνάγουν τήν σχέσιν μεταξύ y και x εἰς συνήθη διαφορικὴν ἐξίσωσιν τάξεως n . Ἐπὶ παραδείγματι, εἰάν

$$y^2 = 4a(x+a), \quad (a = \text{σταθερά}) \quad (8)$$

τότε, παραγωγίζοντας μίαν φοράν ἔχομεν

$$2y \frac{dy}{dx} = 4a. \quad (9)$$

Συνεπῶς δι' ἀπαλοιφῆς τῆς a εἰς τήν (8) χρησιμοποιοῦντες τήν (9) εὐρίσκομεν τήν πρώτης τάξεως (μή γραμμικήν) ἐξίσωσιν

$$y \left(\frac{dy}{dx} \right)^2 + 2x \frac{dy}{dx} - y = 0. \quad (10)$$

Ὁμοίως, εἰάν

$$y = Ae^{-x} + Be^{-3x} \quad (11)$$

(A, B σταθεραί) τότε

$$\frac{dy}{dx} = -Ae^{-x} - 3Be^{-3x}, \quad (12)$$

και

$$\frac{d^2y}{dx^2} = Ae^{-x} + 9Be^{-3x}. \quad (13)$$

Ὅθεν λύοντες ὡς πρὸς A και B τάς (12) και (13) και ἀντικαθιστῶν

τες εις την (11), ευρίσκομεν την δευτέρας τάξεως (γραμμικήν) εξίσωσιν

$$\frac{d^2y}{dx^2} - 4 \frac{dy}{dx} + 3y = 0. \quad (14)$$

Προφανώς αι σχέσεις (8) και (11) δύνανται να θεωρηθοῦν ὡς λύσεις τῶν διαφορικῶν εξισώσεων (10) και (14) αἱ ὁποῖαι προέκυψαν ἐξ αὐτῶν.

Ἀντιστρέφοντες τοὺς ἀνωτέρω συλλογισμοὺς, εἶναι λογικόν νά ὀρίσωμεν τήν γενικήν λύσιν διαφορικῆς εξισώσεως τάξεως n ὡς τήν λύσιν τήν περιέχουσαν n αὐθαιρέτους σταθεράς. Μολαταῦτα ὁ ὅρισμός αὐτός δέν εἶναι πάντοτε ἐντελὴς ἱκανοποιητικὸς (ὡς θά ἴδωμεν εἰς τήν §21.4) καὶ διὰ τοῦτο εἶναι καλῦτερον νά εἴπωμεν τό ἀντίστροφον ὅτι (ἀνεξαίρετως) μία λύσις μιᾶς n τάξεως εξισώσεως μὴ περιέχουσα n αὐθαιρέτους σταθεράς δέν δύναται νά εἶναι γενική λύσις.

Εἰς πολλὰ προβλήματα φυσικῆς ἡ λύσις διαφορικῆς εξισώσεως πρέπει νά ἱκανοποιῇ ὀρισμένας συγκεκριμένας συνθήκας. Αἱ συνθήκαι αὐταί, συνήθως γνωσταί ὡς ἀρχικαὶ συνθήκαι ἢ συνοριακαὶ συνθήκαι, καθορίζουν τὰς τιμὰς τῶν αὐθαιρέτων σταθερῶν εἰς τήν λύσιν. Ἐπὶ παραδείγματι, ἐάν ἡ (11) (ἡ ὁποῖα εἶναι γενική λύσις τῆς (14)) ἱκανοποιῇ τὰς συνοριακάς συνθήκας

$$y = 1 \text{ at } x = 0, \text{ and } \frac{dy}{dx} = 3 \text{ at } x = 0 \quad (15)$$

τότε ευρίσκομεν $A+B = 1$ καὶ $-A-3B = 3$ καὶ ἐξ αὐτῶν $A = 3$, $B = -2$.

21.3. Ἐξισώσεις Πρώτης Τάξεως

Ἐξισώσεις τῆς μορφῆς αὐτῆς, δύνανται, ἐν γένει, νά γραφοῦν, ὡς

$$\frac{dy}{dx} = F(x, y), \quad (16)$$

ὅπου $F(x, y)$ εἶναι δοθεῖσα συνάρτησις. Πλήν ὅμως παρά τήν φαινομενικήν ἀπλότητα τῆς εξισώσεως ἀναλυτικαὶ λύσεις δύνανται συνήθως νά εὑρεθοῦν μόνον ἐάν ἡ $F(x, y)$ ἔχῃ εἰδικὰς ἀπλᾶς μορφάς. Τέσσα -

ρες άπλαῦ μορφαί αναφέρονται κατωτέρω.

α) Χωρίζόμενα μεταβλητά.

Έάν

$$F(x, y) = f(x)g(y), \quad (17)$$

όπου $f(x)$ καὶ $g(y)$ εἶναι συναρτήσεις τῆς x μόνον καὶ y μόνον, ἀντιστοίχως, τότε ἡ (16) γίνεται

$$\frac{dy}{dx} = f(x)g(y). \quad (18)$$

Ἐπειδὴ αἱ μεταβληταὶ x καὶ y εἶναι χωρισμένα ἔχομεν, ὀλοκληρώνοντες τὴν (18),

$$\int \frac{dy}{g(y)} = \int f(x) dx, \quad (19)$$

ἢ ὁποῖα ἐκφράζει τὴν y ἐμμέσως συναρτήσει τῆς x .

Παράδειγμα 1. Ἐπιλύσατε τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{dy}{dx} = \frac{y+1}{x-1} \quad (20)$$

δοθείσης τῆς συνόριακῆς συνθήκης $y = 1$ διὰ $x = 0$.

Γράφοντας τὴν (20) οὕτως ὥστε ὅλοι οἱ ὅροι οἱ περιέχοντες τὴν y εἶναι τὸ ἓν μέλος καὶ ὅλοι οἱ περιέχοντες τὸ x εἰς τὸ ἄλλο καὶ ὀλοκληρώνοντας, ἔχομεν

$$\int \frac{dy}{y+1} = \int \frac{dx}{x-1}, \quad (21)$$

ἢ

$$\log_e (y+1) = \log_e (x-1) + \log_e C, \quad (22)$$

όπου C εἶναι ἡ αὐθαίρετος σταθερά τῆς ὀλοκληρώσεως. Ὅθεν

$$\frac{y+1}{x-1} = C. \quad (23)$$

Τώρα ἐάν $y = 1$ διὰ $x = 0$, τότε ἐκ τῆς (23) εὐρίσκομεν

$$C = -2. \quad (24)$$

Ἀντικαθιστώντες τὴν τιμὴν τῆς C εἰς τὴν (23) ἡ ζητούμενη λύσις

τῆς (20) ἡ πληροῦσα τὴν δοθεῖσαν συνοριακὴν συνθήκην εἶναι λοιπόν

$$y = 2(1-x) - 1. \quad (25)$$

β) Ἡ ὁμογενὴς Ἐξίσωσις .
Ἐάν

$$F(x, y) = \frac{f(x, y)}{g(x, y)}, \quad (26)$$

ὅπου $f(x, y)$ καὶ $g(x, y)$ εἶναι ὁμογενεῖς συναρτήσεις ὡς πρὸς x καὶ y τοῦ αὐτοῦ βαθμοῦ, ἔστω n , (βλ. Κεφ. 9, § 9.8), τότε ἡ (16) γίνεταί

$$\frac{dy}{dx} = \frac{f(x, y)}{g(x, y)} = \frac{x^n f\left(\frac{y}{x}\right)}{x^n g\left(\frac{y}{x}\right)} = \phi\left(\frac{y}{x}\right), \quad (27)$$

ὅπου \bar{f} , \bar{g} καὶ ϕ εἶναι συναρτήσεις τοῦ $\frac{y}{x}$. Ἡ ἐξίσωσις αὕτη συνήθως καλεῖται ὁμογενὴς πρώτης τάξεως διαφορικὴ ἐξίσωσις καὶ δύναται πάντοτε νὰ ἀναχθῇ εἰς ἐξίσωσιν χωριζομένων μεταβλητῶν διὰ τῆς ἀντικαταστάσεως

$$y = vx, \quad (28)$$

ὅπου v εἶναι συνάρτησις τῆς x . Πράγματι, παραγωγίζοντες τὴν (28), ἔχομεν

$$\frac{dy}{dx} = v + x \frac{dv}{dx} \quad (29)$$

ἡ ὁποία, μετὰ τῆς (28), ἐπιτρέπει εἰς τὴν (27) νὰ γραφῇ ὡς

$$v + x \frac{dv}{dx} = \phi(v). \quad (30)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη εἶναι προφανῶς τῆς μορφῆς τῶν χωριζομένων μεταβλητῶν καὶ δύναται νὰ ὁλοκληρωθῇ κατ'εὐθείαν δίδουσα

$$\int \frac{dv}{\phi(v) - v} = \int \frac{dx}{x}, \quad (31)$$

ἐκ τῆς ὁποίας ἡ v (καὶ ὅθεν ἡ y) δύναται νὰ εὕρεθῇ συναρτήσει τῆς x .

Παράδειγμα 2. Ἐπιλύσατε τήν ἐξίσωσιν

$$2xy \frac{dy}{dx} = x^2 + y^2 \quad (32)$$

δοθέντος ὅτι $y = 0$ διὰ $x = 1$.

Γράφοντες τήν (32) ὡς

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x^2 + y^2}{2xy} = \frac{1}{2} \left(\frac{x}{y} + \frac{y}{x} \right), \quad (33)$$

καί χρησιμοποιοῦντες τήν (28) ἔχομεν

$$v + x \frac{dv}{dx} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{v} + v \right). \quad (34)$$

Ὅθεν

$$2x \frac{dv}{dx} = \frac{1-v^2}{v} \quad (35)$$

καί ἐξ αὐτῆς

$$\int \frac{2v}{1-v^2} dv = \int \frac{dx}{x}. \quad (36)$$

Ἄρα

$$-\log_e (1-v^2) = \log_e x + \log_e C, \quad (37)$$

ὅπου C εἶναι μία ἀθαίρετος σταθερά τῆς ὁλοκληρώσεως. Ἡ (37) ὑπό ἄλλην μορφήν χωρίς λογαρίθμους γράφεται

$$y^2 - x^2 = -\frac{x}{C}. \quad (38)$$

Τώρα ἐπειδὴ $y = 0$ διὰ $x = 1$ πρέπει νά ἔχωμεν

$$C = 1. \quad (39)$$

Ἡ λύσις τῆς (32) ἡ ἱκανοποιούσα τήν συνοριακὴν συνθήκην εἶναι λοιπὸν

$$x^2 - y^2 = x. \quad (40)$$

Μερικαὶ μὴ ὁμογενεῖς ἐξισώσεις δύνανται νά τεθοῦν ὑπὸ τήν μορφήν τῶν ὁμογενῶν δι' ἀπλῆς ἀλλαγῆς τῶν μεταβλητῶν. Ἐπὶ παραδείγματι, ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{dy}{dx} = \frac{ax+by+c}{fx+gy+h}, \quad (41)$$

όπου a, b, c, f, g και h είναι δοθεῖσαι σταθεραί, γίνεται θέτοντες

$$\left. \begin{aligned} x &= x_0 + X, \\ y &= y_0 + Y, \end{aligned} \right\} \quad (42)$$

(όπου x_0 και y_0 είναι σταθεραί)

$$\frac{dY}{dX} = \frac{aX + bY + ax_0 + by_0 + c}{fX + gY + fx_0 + gy_0 + h}. \quad (43)$$

Εάν τά x_0 και y_0 ἐκλεγοῦν οὕτως ὥστε

$$\left. \begin{aligned} ax_0 + by_0 + c &= 0, \\ fx_0 + gy_0 + h &= 0, \end{aligned} \right\} \quad (44)$$

τότε

$$\frac{dY}{dX} = \frac{aX + bY}{fX + gY} = \frac{a + b(Y/X)}{f + g(Y/X)}, \quad (45)$$

ἡ ὁποία εἶναι ὁμογενοῦς μορφῆς.

Μολαταῦτα, ἡ (44) τότε μόνον καθορίζει τά x_0 και y_0 ὅταν $ag - bf \neq 0$ (βλ. Κεφ. 10). Εάν $ag - bf = 0$ τότε $f/a = g/b = k$ και ἡ (41) γίνεται

$$\frac{dy}{dx} = \frac{(ax + by) + c}{k(ax + by) + h}. \quad (46)$$

Ὅθεν θέτοντες $u = ax + by$ ἡ (46) γίνεται

$$\frac{du}{dx} = a + b \left(\frac{u + c}{ku + h} \right), \quad (47)$$

ἡ ὁποία ἔχει λάβει τήν μορφήν τῶν χωριζομένων μεταβλητῶν.

Παράδειγμα 3. Διά νά λύσωμεν τήν ἐξίσωσιν

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x + y + 3}{x - y - 5} \quad (48)$$

χρησιμοποιοῦμεν τήν (42) και λαμβάνομεν

$$\frac{dY}{dX} = \frac{X + Y + x_0 + y_0 + 3}{X - Y + x_0 - y_0 - 5}. \quad (49)$$

Ὅθεν θέτοντες

$$\left. \begin{aligned} x_0 + y_0 + 3 &= 0, \\ x_0 - y_0 - 5 &= 0, \end{aligned} \right\} \quad (50)$$

ή (49) λαμβάνει την μορφήν της ομογενοῦς

$$\frac{dY}{dX} = \frac{X+Y}{X-Y} \quad (51)$$

ἐκ τῆς οποίας ἡ Y δύναται νά εὑρεθῇ συναρτήσῃ τῆς X . Τελικῶς ἔ-
να ἐκφράσωμεν τήν y συναρτήσῃ τῆς x παρατηροῦμεν ἐκ τῆς (50) ὅ-
τι $x_0 = 1$, $y_0 = -4$ καὶ ὅθεν ἐκ τῆς (42) $x = 1+X$, $y = -4+Y$.

Παράδειγμα 4. Ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x+y}{1-x-y} \quad (52)$$

εἶναι τοιαύτη ὥστε ὅταν $x = x_0+X$, $y = y_0+Y$, τὰ x_0 καὶ y_0 (ἐκ τῆς
(44)) νά μὴν ὑπάρχουν. Ὅθεν θέτοντες $x+y = u$ ἔχομεν

$$\frac{dy}{dx} = \frac{du}{dx} - 1 = \frac{u}{1-u} \quad (53)$$

ἢ

$$\frac{du}{dx} = \frac{1}{1-u}. \quad (54)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὐτὴ εἶναι τῆς μορφῆς τῶν διαχωρισίμων μεταβλητῶν
καὶ δύναται νά ὁλοκληρωθῇ κατ'εὐθεΐαν δίδουσα

$$\int (1-u) du = \int dx \quad (55)$$

ἢ

$$u - \frac{u^2}{2} = x + C, \quad (56)$$

ὅπου C εἶναι μίᾳ ἀνθαίρετος σταθερά τῆς ὁλοκληρώσεως. Ὡς ἐκ τού-
του, ἐπειδὴ $u = x+y$, ἡ (56) γίνεται

$$y - \frac{(x+y)^2}{2} = C, \quad (57)$$

ἡ οποία εἶναι ἡ λύσις τῆς (52).

(γ) Ἡ Ἀκρὺ βῆσις Ἐξίσωσις. Ἐάν

$$F(x, y) = -\frac{P(x, y)}{Q(x, y)}, \quad (58)$$

όπου P και Q είναι δοθεῖσαι συναρτήσεις τῶν x και y , τότε ἡ γε - νική πρώτης τάξεως ἐξίσωσις (16) λαμβάνει τὴν μορφήν

$$Q(x, y) \frac{dy}{dx} + P(x, y) = 0. \quad (59)$$

Ἐν συνεχείᾳ, ἀναλόγως τῶν μορφῶν τῶν $P(x, y)$ και $Q(x, y)$ εἶναι δυνατόν νά ἐκφρασθῇ τό ἀριστερόν μέλος τῆς ἐξισώσεως ὡς ὀλική παράγωγος μιᾶς συναρτήσεως, ἔστω $u(x, y)$. Ἐκ τοῦ Κεφ. 9, § 9.6, ἔχομεν

$$\frac{du}{dx} = \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) \frac{dy}{dx} + \frac{\partial u}{\partial x}. \quad (60)$$

Συνεπῶς (συγκρίνοντας τάς (59) και (60)) παρατηροῦμεν ὅτι εἰάν

$$\left. \begin{aligned} P(x, y) &= \frac{\partial u}{\partial x}, \\ Q(x, y) &= \frac{\partial u}{\partial y}, \end{aligned} \right\} \quad (61)$$

ἡ (59) δύναται νά γραφῇ ὡς

$$\frac{du}{dx} = 0, \quad (62)$$

ἡ λύσις τῆς ὁποίας εἶναι

$$u(x, y) = \text{σταθερά} \quad (63)$$

Παραγωγίζοντες τὴν (61) (και ὑποθέτοντες ὅτι αἱ P και Q ἔχουν συνεχεῖς πρώτας παραγώγους) ἔχομεν

$$\frac{\partial P(x, y)}{\partial y} = \frac{\partial^2 u}{\partial y \partial x} = \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x}. \quad (64)$$

Ἡ ἀνωτέρω συνθήκη εἶναι ἀναγκαία και ὑκανή ἵνα ἡ (59) δύναται νά ἐκφρασθῇ ὡς ὀλικόν διαφορικόν. Διευκρινίζομεν τὴν λύσιν ἀκριβῶν ἐξισώσεων διὰ τῶν κατωτέρω παραδειγμάτων.

Παράδειγμα 5. Ἡ ἐξίσωσις

$$(8y - x^2y) \frac{dy}{dx} + (x - xy^2) = 0 \quad (65)$$

εἶναι ἀκριβῆς ἐπειδὴ $P(x, y) = x - xy^2$, $Q(x, y) = 8y - x^2y$ και

$$\frac{\partial P(x, y)}{\partial y} = -2xy = \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x}. \quad (66)$$

Διὰ τῆς εὐρωμεν τήν $u(x, y)$ χρησιμοποιοῦμεν τήν (61) ἡ ὁποία δίδει

$$\frac{\partial u}{\partial x} = P(x, y) = x - xy^2. \quad (67)$$

Συνεπῶς, ὁλοκληρώνοντες ὡς πρὸς x , ἔχομεν

$$u(x, y) = \frac{x^2}{2}(1 - y^2) + \phi(y), \quad (68)$$

ὅπου $\phi(y)$ εἶναι μία ἀβθαίρετος συνάρτησις τοῦ y . Τώρα ἐπειδὴ ἐκ τῆς (61)

$$\frac{\partial u}{\partial y} = Q(x, y) = 8y - x^2y \quad (69)$$

παρατηροῦμεν διὰ παραγωγίσεως τῆς (68) ὡς πρὸς y καὶ συγκρίνοντες μέ τήν (69) ὅτι

$$8y - x^2y = -x^2y + \frac{d\phi}{dy}. \quad (70)$$

Ὅθεν

$$\phi = 4y^2 + c, \quad (71)$$

ὅπου c εἶναι μία ἀβθαίρετος σταθερά τῆς ὁλοκληρώσεως. Τελικῶς αὐ (68) καὶ (71) ὁμοῦ δίδουν

$$u(x, y) = \frac{x^2}{2}(1 - y^2) + 4y^2 + c \quad (72)$$

καὶ ἡ λύσις τῆς (65) εἶναι λοιπόν (ἐκ τῆς (63))

$$\frac{x^2}{2}(1 - y^2) + 4y^2 = \text{σταθερά} \quad (73)$$

(ἡ σταθερά c ἔχει συμπεριληφθῇ εἰς τὸν σταθερόν ὅρον τοῦ δεξιοῦ μέλους).

Παράδειγμα 6. Ἡ ἐξίσωσις

$$2x \log_e x \frac{dy}{dx} + y = 0 \quad (74)$$

δέν εἶναι ἀκριβῆς ἐπειδὴ $P(x, y) = y$, $Q(x, y) = 2x \log_e x$ καὶ

$$\frac{\partial P(x, y)}{\partial y} \neq \frac{\partial Q(x, y)}{\partial x}.$$

Ἐάν ὅμως ἡ (74) πολλαπλασιασθῇ ἐπὶ y/x εὐρίσκομεν

$$2y \log_e x \frac{dy}{dx} + \frac{y^2}{x} = 0, \quad (75)$$

ἡ ὁποία, ἐπειδὴ

$$\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{y^2}{x} \right) = \frac{\partial}{\partial x} (2y \log_e x), \quad (76)$$

εἶναι ἀκριβῆς. Συνεπῶς ἀκολουθοῦντες τὴν μέθοδον τοῦ τελευταίου παραδεύματος ἡ λύσις τῆς (75) (καὶ ἐξ αὐτῆς τῆς (74)) εὐρίσκει - ται ὅτι εἶναι ἡ

$$u(x, y) = y^2 \log_e x = \text{σταθερά}. \quad (77)$$

Ὁ παράγων y/x , ὁ χρησιμοπονηθεὶς ἀνωτέρω διὰ νά καταστήσῃ τὴν (74) ἀκριβῆ καλεῖται ὁλοκληρωτικός παράγων.

Γενικώτερον, ἐάν ἡ ἐξίσωσις

$$Q(x, y) \frac{dy}{dx} + P(x, y) = 0 \quad (78)$$

δέν εἶναι ἀκριβῆς, τότε ὑπάρχει ὁλοκληρωτικός παράγων $\mu(x, y)$ ὁ ὁποῖος τὴν μετατρέπει εἰς ἀκριβῆ, ἂν καὶ ἡ εὕρεσις τῆς μορφῆς τοῦ μ ἐνδέχεται νά εἶναι δυσχερής. Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ (78) πολλαπλασιάζεται ἐπὶ $\mu(x, y)$ δίδουσα

$$\mu(x, y) Q(x, y) \frac{dy}{dx} + \mu(x, y) P(x, y) = 0. \quad (79)$$

Τότε (γράφοντες P, Q καὶ μ ἀντὶ $P(x, y)$, $Q(x, y)$ καὶ $\mu(x, y)$, ἀντιστοίχως) ἡ (79) εἶναι ἀκριβῆς ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι ὁ μ ἱκανοποιεῖ τὴν μερικήν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\partial}{\partial x} (\mu Q) = \frac{\partial}{\partial y} (\mu P) \quad (80)$$

ἢ

$$\mu \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) + Q \frac{\partial \mu}{\partial x} - P \frac{\partial \mu}{\partial y} = 0. \quad (81)$$

Ἐκτός ἐάν αἱ P καὶ Q ἔχουν ἐξαιρετικῶς ἀπλᾶς μορφάς, ἡ (81) εἶναι συνήθως δύσκολον νὰ λυθῇ. Ὁ προσδιορισμός ὁλοκληρωτικοῦ παράγοντος εἶναι εἰς τὸ σημεῖον αὐτό ζήτημα δοκιμῆς καὶ σφάλματος.

Παράδειγμα 7. Ἡ ἐξίσωσις

$$x \frac{dy}{dx} - y = 0 \quad (82)$$

δέν εἶναι ἀκριβής. Ὑποθέσωμεν ὅτι ὑπάρχει ὁλοκληρωτικός παράγων μ τοιοῦτος ὥστε ἡ

$$\mu x \frac{dy}{dx} - \mu y = 0 \quad (83)$$

νὰ εἶναι ἀκριβής. Τότε

$$\frac{\partial}{\partial x}(\mu x) = \frac{\partial}{\partial y}(-\mu y) \quad (84)$$

ἢ

$$x \frac{\partial \mu}{\partial x} + y \frac{\partial \mu}{\partial y} + 2\mu = 0. \quad (85)$$

Ἐκάστη λύσις τῆς μερικῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως θὰ εἶναι κατάλληλος ὁλοκληρωτικός παράγων. Εὐκόλως δέ ἐπαληθεύεται ὅτι αἱ

$$\mu = \frac{1}{x^2}, \frac{1}{y^2}, \frac{1}{xy}, \frac{1}{x^2+y^2}, \frac{1}{x^2-y^2} \quad (86)$$

εἶναι ὅλαι λύσεις τῆς (85) καὶ ἐξ αὐτοῦ ὅλαι εἶναι δυνατοὶ ὁλοκληρωτικοὶ παράγοντες. Ἐπὶ παραδείγματι λαμβάνοντες $\mu = 1/x^2$, ἡ (83) γίνεται

$$\frac{1}{x} \frac{dy}{dx} - \frac{y}{x^2} = 0, \quad (87)$$

ἡ ὁποία εἶναι ἀκριβής. Ἐπειδὴ ἡ (87) δύναται νὰ γραφῇ ὡς $\frac{d}{dx} \left(\frac{y}{x} \right) = 0$, ἡ λύσις τῆς (82) εἶναι λοιπὸν

$$y/x = \text{σταθερά}. \quad (88)$$

Ὀμοίως, λαμβάνοντες $\mu = \frac{1}{(x^2-y^2)}$, ἡ (83) γίνεται

$$\frac{x}{x^2-y^2} \frac{dy}{dx} - \frac{y}{x^2-y^2} = 0, \quad (89)$$

ἡ ὁποία εἶναι ἀκριβής. Ἐπειδὴ ἡ (89) δύναται νά γραφῇ ὡς

$$\frac{d}{dx} \log_e (x^2-y^2) = 0$$

καὶ πάλιν εὐρίσκομεν $y/x = \text{σταθερά ὡς εἰς τὴν (88)}$.

(δ) Ἡ Γ ρ α μ μ ι κ ῆ Ἐ ξ ὶ σ ω σ ι ς .

Ἐάν

$$F(x, y) = Q(x) - P(x)y, \quad (90)$$

ὅπου $P(x)$ καὶ $Q(x)$ εἶναι δοθεῖσαι συναρτήσεις ὡς πρὸς x (ἢ σταθεραί), τότε ἡ (16) γίνεται

$$\frac{dy}{dx} + P(x)y = Q(x). \quad (91)$$

Ἡ ἐξίσωσις ταύτη (γνωστή ὡς ἡ γενικὴ γραμμικὴ ἐξίσωσις πρώτης τάξεως) δύναται νά λυθῇ τῇ βοηθεῖα ὀλοκληρωτικοῦ παράγοντος. Πράγματι, πολλαπλασιάζοντες τὴν (91) ἐπὶ μίαν αὐθαίρετον συνάρτησιν $R(x)$ (τόν ὀλοκληρωτικόν παράγοντα), ἔχομεν

$$R(x) \frac{dy}{dx} + R(x)P(x)y = Q(x)R(x). \quad (92)$$

Ἐάν ἡ $R(x)$ ἐκλεγῇ οὕτως ὥστε τὸ ἀριστερόν μέλος τῆς (92) νά ἰσοῦται πρὸς $\frac{d}{dx}\{R(x)y\}$, τότε

$$\frac{d}{dx}\{R(x)y\} = R(x) \frac{dy}{dx} + y \frac{dR(x)}{dx} = R(x) \frac{dy}{dx} + R(x)P(x)y. \quad (93)$$

Ὅθεν συγκρίνοντες τοὺς ὅρους τῆς (93) ἔχομεν

$$y \frac{dR(x)}{dx} = R(x)P(x)y, \quad (94)$$

ἡ ὁποία κατόπιν ὀλοκληρώσεως δίδει (ὑποτιθεμένου ὅτι $y \neq 0$)

$$R(x) = e^{\int P(x) dx}. \quad (95)$$

Ἐπειδὴ ἡ $P(x)$ εἶναι γνωστὴ συνάρτησις, ἡ μορφή τοῦ ὀλοκληρωτικοῦ παράγοντος καθορίζεται μονοσημάντως ὑπὸ τῆς (95).

Τελικῶς ἐκ τῶν (92) καὶ (93)

$$\frac{d}{dx}\{R(x)y\} = Q(x)R(x), \quad (96)$$

καὶ ἐξ αὐτῆς

$$R(x)y = \int Q(x)R(x) dx. \quad (97)$$

Δεδομένης τῆς $R(x)$ ὑπὸ τῆς (95), ἡ (97) δίδει τὴν γενικὴν λύσιν τῆς (91).

Παράδειγμα 8. Νά λυθῇ ἡ

$$\frac{dy}{dx} + \frac{3}{x}y = x^2 \quad (98)$$

δοθέντος ὅτι $y = 1/6$ διὰ $x = 1$.

Ἐδῶ ὁ ὀλοκληρωτικὸς παράγων R δίδεται ὑπὸ τῆς

$$R(x) = e^{\int (3/x) dx} = e^{3(\log_e x)} = e^{\log_e x^3} = x^3. \quad (99)$$

Ὅθεν ἐκ τῆς (97) ἡ λύσις τῆς (98) εἶναι

$$x^3 y = \int x^2 \cdot x^3 dx = \frac{x^6}{6} + c, \quad (100)$$

ἢ

$$y = \frac{x^3}{6} + \frac{c}{x^3}. \quad (101)$$

Μέ $y = 1/6$ διὰ $x = 1$, εὐρίσκομεν $c = 0$ καὶ ἐξ αὐτοῦ ἡ ζητούμενη λύσις τῆς (98) εἶναι

$$y = \frac{x^3}{6}. \quad (102)$$

21.4. Γραμμικαὶ Ἐξισώσεις

Ἡ προαναφερθεῖσα πρώτης τάξεως γραμμικὴ ἐξίσωσις εἶναι ἰδιαιτέρως περὶπτωσης τῆς γενικῆς γραμμικῆς ἐξισώσεως τάξεως n

$$a_0(x) \frac{d^n y}{dx^n} + a_1(x) \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1}(x) \frac{dy}{dx} + a_n(x)y = f(x), \quad (103)$$

ὅπου $a_0(x), a_1(x), \dots, a_n(x)$ καὶ $f(x)$ εἶναι δοθεῖσαι συναρτήσεις τῆς x ἢ σταθεραί. Ἡ ἐξίσωσις αὐτὴ καλεῖται ὁμογενὴς ὅταν $f(x) = 0$ καὶ μὴ ὁμογενὴς ὅταν $f(x) \neq 0$. Ὡς θὰ ὕδωμεν κατωτέρω, εἶναι χρή-

σιμον εἰς τὴν ἐπίλυσιν μὴ ὁμογενῶν ἐξισώσεων τῆς μορφῆς (103) νὰ ἐξετάζωμεν τὴν ἀντίστοιχον ὁμογενῇ (ἢ ἀνηγμένην) ἐξίσωσιν ἢ ὁποῖα προκύπτει ὅταν θέσωμεν $f(x) = 0$. Ἐπὶ παραδείγματι, ἡ ὁμογενὴς ἐξίσωσις ἡ ἀντιστοιχοῦσα εἰς τὴν

$$x \frac{d^2 y}{dx^2} + 2 \frac{dy}{dx} + 3y = \sin x \quad (104)$$

εἶναι

$$x \frac{d^2 y}{dx^2} + 2 \frac{dy}{dx} + 3y = 0. \quad (105)$$

Ὑποθέσωμεν τώρα ὅτι y_1 καὶ y_2 εἶναι δύο ἀνεξάρτητοι (βλ. Κεφ. 10, § 10.6, T.1) λύσεις τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως (103), ἥτοι τῆς

$$a_0(x) \frac{d^n y}{dx^n} + a_1(x) \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1}(x) \frac{dy}{dx} + a_n(x)y = 0. \quad (106)$$

Τότε προφανῶς, ὁ γραμμικὸς συνδυασμὸς

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2, \quad (107)$$

ὅπου c_1 καὶ c_2 εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί, εἶναι ἐπίσης λύσις καθ' ὅσον δι' ἀντικαταστάσεως τῆς (107) εἰς τὸ ἀριστερόν μέλος τῆς (106) ἔχομεν

$$\begin{aligned} & \left(a_0(x) \frac{d^n y_1}{dx^n} + a_1(x) \frac{d^{n-1} y_1}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1}(x) \frac{dy_1}{dx} + a_n(x)y_1 \right) \\ & + \left(a_0(x) \frac{d^n y_2}{dx^n} + a_1(x) \frac{d^{n-1} y_2}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1}(x) \frac{dy_2}{dx} + a_n(x)y_2 \right). \end{aligned} \quad (108)$$

Ἡ ἀνωτέρω ἔκφρασις εἶναι ἐκ ταυτότητος μηδέν καθ' ὅσον ἐκάστη παρένθεσις εἶναι μηδέν ἐπειδὴ αἱ y_1 καὶ y_2 εἶναι λύσεις τῆς (106). Ὁμοίως δυνάμεθα νὰ δείξωμεν ὅτι ἐάν y_1, y_2, \dots, y_n εἶναι n ἀνεξάρτητοι λύσεις τῆς (106), τότε ὁ γραμμικὸς συνδυασμὸς

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2 + \dots + c_n y_n, \quad (109)$$

ὅπου c_1, c_2, \dots, c_n εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί, εἶναι ἐπίσης λύσις τῆς (106). Ἐπειδὴ ἡ (109) περιέχει n σταθεράς εἶναι λογικόν (ἐφαρμόζοντες τὰς ὑδέας τῆς § 21.2) νὰ λάβωμεν αὐτὴν ὡς τὴν γενικὴν λύσιν τῆς n τάξεως διαφορικῆς ἐξισώσεως (106).

Ὁρίζομεν τώρα τήν γενικήν λύσιν τῆς μή ὁμογενοῦς ἐξισώσεως (103) ὡς τό ἄθροισμα τῆς γενικῆς λύσεως τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως καί τυχούσης μερικῆς λύσεως τῆς μή ὁμογενοῦς ἐξισώσεως. Δηλαδή, ἐάν Y εἶναι μία μερική λύσις τῆς (103), τότε ἡ γενική λύσις εἶναι

$$y = c_1 y_1 + c_2 y_2 + \dots + c_n y_n + Y. \quad (110)$$

Προφανῶς ἡ φράσις "γενική λύσις" εἶναι ὑπερφορτωμένη ἐδῶ καί διὰ νά ἀποφύγωμεν τήν σύγχυσιν συνηθίζεται ὅταν ἀσχολούμεθα μέ μή ὁμογενεῖς ἐξισώσεις νά καλοῦμεν τήν γενικήν λύσιν τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως "συμπληρωματικήν συνάρτησιν" καί τήν μερικήν λύσιν Y τῆς μή ὁμογενοῦς ἐξισώσεως "μερικόν ὀλοκλήρωμα". Ὅθεν διὰ μή ὁμογενεῖς ἐξισώσεις ἰσχύει ἡ

Γενική λύσις = Συμπληρωματική Συνάρτησις + Μερικόν Ὀλοκλήρωμα

21.5. Γραμμικά Ὁμογενεῖς Ἐξισώσεις μέ Σταθεροῦς Συντελεστάς
Ἡ γενική γραμμική ἐξίσωσις μέ τήν ὁποῖαν ἡσχολήθημεν εἰς τήν τελευταίαν παράγραφον εἶναι δύσκολον νά λυθῇ καί χρειάζεται εἰδική τεχνική (βλ. Κεφ. 22 καί ἐπίσης § 21.9 (α)). Ὅμως μία σπουδαία καί εἰδική περίπτωσις εἶναι ὅταν οἱ συντελεσταί $a_0(x)$, $a_1(x)$, $a_2(x)$, ..., $a_n(x)$ εἶναι σταθεραί, ὅτε ἡ ἐξίσωσις καλεῖται ἐξίσωσις μέ σταθεροῦς συντελεστάς. Εἰς τήν παράγραφον αὐτήν θά ἐξετάσωμεν τήν λύσιν τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως μέ σταθεροῦς συντελεστάς

$$a_0 \frac{d^n y}{dx^n} + a_1 \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1} \frac{dy}{dx} + a_n y = 0, \quad (111)$$

μέ ἰδιαιτέραν ἔμφασιν διὰ τήν ἐξίσωσιν δευτέρας τάξεως ($n = 2$)

$$a_0 \frac{d^2 y}{dx^2} + a_1 \frac{dy}{dx} + a_2 y = 0. \quad (112)$$

Ἐστω, δοκιμαστικῶς, ὡς λύσις τῆς (112) ἡ

$$y = e^{mx}. \quad (113)$$

τότε

$$(a_0 m^2 + a_1 m + a_2) e^{mx} = 0. \quad (114)$$

Ὅθεν ἡ (113) εἶναι λύσις τῆς (112) ὅταν m εἶναι ρίζα τῆς

$$a_0 m^2 + a_1 m + a_2 = 0. \quad (115)$$

Ἐάν m_1 καὶ m_2 εἶναι αἱ δύο ρίζαι τῆς ἐξισώσεως (115) (ἡ ὁποία εἶναι συνήθως γνωστή ὡς ἡ βοηθητικὴ ἐξίσωσις) τότε αἱ

$$y_1 = e^{m_1 x} \quad \text{καὶ} \quad y_2 = e^{m_2 x} \quad (116)$$

εἶναι ἀμφότεραι λύσεις τῆς (112). Ὅθεν ἡ γενικὴ λύσις εἶναι

$$y = A_1 e^{m_1 x} + A_2 e^{m_2 x}, \quad (117)$$

ὅπου A_1 καὶ A_2 εἶναι ἀθαρτέτοι σταθεραί. Μία ἐλαφρά δυσκολία ἐμφανίζεται ὅταν ἡ βοηθητικὴ ἐξίσωσις ἔχει ἴσας ρίζας, δηλαδή $m_1 = m_2 = m$. Πράγματι, εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν αἱ δύο λύσεις τῆς (116) δέν εἶναι ἀνεξάρτητοι καὶ ἡ (117) γίνεται

$$y = (A_1 + A_2) e^{mx} = C e^{mx}, \quad (118)$$

ὅπου C εἶναι μία νέα ἀθαρτέτος σταθερά. Ἡ λύσις αὕτη δέν δύναται νὰ εἶναι γενικὴ λύσις τῆς (112) ἐπειδὴ περιέχει μόνον μίαν ἀθαρτέτον σταθεράν. Διὰ νὰ εὐρωμεν λοιπὸν μίαν ἄλλην λύσιν γράφομεν

$$y = u e^{mx}, \quad (119)$$

ὅπου u εἶναι μία συνάρτησις τοῦ x .

Ἀντικαθιστῶντες εἰς τὴν (112) λαμβάνομεν

$$a_0 \frac{d^2 u}{dx^2} + (2ma_0 + a_1) \frac{du}{dx} + (a_0 m^2 + a_1 m + a_2) u = 0. \quad (120)$$

Συμφώνως πρὸς τὴν (115) ἡ τελευταία παρένθεσις τῆς (120) μηδενίζεται· ὁμοίως ἐπειδὴ καὶ αἱ δύο ρίζαι τῆς (115) εἶναι ἴσαι πρὸς m ἔχομεν ὡς ἄθροισμά των

$$m + m = -\frac{a_1}{a_0} \quad (121)$$

ἢ

$$2ma_0 + a_1 = 0. \quad (122)$$

Ὅθεν ὁ δεύτερος ὅρος τῆς (120) ἐπίσης μηδενίζεται. Ἡ μορφή τῆς u καθορίζεται λοιπὸν ἐκ τῆς ἀπομενούσης ἐξισώσεως

$$\frac{d^2u}{dx^2} = 0, \quad (123)$$

ή οπούα δίδει

$$u = A_1 + A_2x, \quad (124)$$

όπου A_1 καί A_2 εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί.

Ἡ γενική λύσις τῆς (112), ὅταν ἡ βοηθητική ἐξίσωσις ἔχη δύο ἴσας ρίζας $m_1 = m_2 = m$, εἶναι ἡ

$$y = (A_1 + A_2x)e^{mx}. \quad (125)$$

Ὁμοίως εἰάν ἡ n τάξεως σταθερῶν συντελεστῶν ἐξίσωσις (111) εἶναι τοιαύτη ὥστε ἡ βοηθητική ἐξίσωσις νά ἔχη ρίζας m_1, m_2, \dots πολλοπλότητος k_1, k_2, \dots , τότε οἱ κατάλληλοι ὅροι εἰς τήν γενικήν λύσιν εἶναι

$$\begin{aligned} & (A_1 + A_2x + A_3x^2 + \dots + A_{k_1}x^{k_1-1})e^{m_1x}, \\ & (B_1 + B_2x + B_3x^2 + \dots + B_{k_2}x^{k_2-1})e^{m_2x}, \end{aligned} \quad (126)$$

καί οὕτω καθ' ἐξῆς.

Διασαφηνίζομεν τά ἀποτελέσματα αὐτά διὰ τῶν κατωτέρω παραδειγμάτων.

Παράδειγμα 9. Θά ἐπιλύσωμεν τήν ἐξίσωσιν

$$\frac{d^2y}{dx^2} + 3\frac{dy}{dx} + 2y = 0. \quad (127)$$

Ἐδῶ θέτοντες $y = e^{mx}$ ἔχομεν τήν βοηθητικήν ἐξίσωσιν

$$m^2 + 3m + 2 = 0, \quad (128)$$

ἡ οπούα ἔχει ρίζας $m = -1, -2$. Ὅθεν ἡ γενική λύσις τῆς (127) εἶναι ἡ

$$y = Ae^{-x} + Be^{-2x}, \quad (129)$$

όπου A καί B εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί.

Παράδειγμα 10. Ἐστω πρὸς λύσιν ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{d^2y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} + y = 0. \quad (130)$$

Ἐδῶ ἡ βοηθητική ἐξίσωσις εἶναι

$$m^2 + m + 1 = 0, \quad (131)$$

ή οπούα ἔχει ρίζας $m = -\frac{1}{2} \pm i(\frac{1}{2}\sqrt{3})$.

Συνεπῶς ἡ γενική λύσις εἶναι

$$y = Ae^{[-\frac{1}{2} + \frac{i}{2}\sqrt{3}]x} + Be^{[-\frac{1}{2} - \frac{i}{2}\sqrt{3}]x} \quad (132)$$

Όταν, ὅπως ἐδῶ, αὐ ρίζαι τῆς βοηθητικῆς ἐξισώσεως εἶναι μιγαδικαὶ καὶ ἡ γενική λύσις δύναται νά γραφῇ καὶ ὑπό διαφορετικὴν μορφήν χρησιμοποιοῦντες τὴν σχέσιν (βλ. Κεφ. 7, σχέσιν (42), Τ.1)

$$e^{ix} = \cos x + i \sin x, \quad (x \text{ πραγματικός}). \quad (133)$$

Κατ'αὐτόν τόν τρόπον ἡ (132) γίνεται

$$y = e^{-\frac{1}{2}x} \left(E \cos \frac{\sqrt{3}}{2}x + F \sin \frac{\sqrt{3}}{2}x \right), \quad (134)$$

ὅπου E καὶ F εἶναι ἀνθαύρετοι σταθεραί.

Παράδειγμα 11. Θεωρήσωμεν τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{d^2y}{dx^2} - 6 \frac{dy}{dx} + 9y = 0. \quad (135)$$

Ἐδῶ ἡ βοηθητική ἐξίσωσις

$$m^2 - 6m + 9 = 0 \quad (136)$$

ἔχει δύο ἴσας ρίζας $m = 3$.

Συνεπῶς ἡ γενική λύσις εἶναι

$$y = (A + Bx)e^{3x}, \quad (137)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι ἀνθαύρετοι σταθεραί.

Παράδειγμα 12. Ἐστω ἡ

$$\frac{d^3y}{dx^3} - \frac{d^2y}{dx^2} - \frac{dy}{dx} + y = 0. \quad (138)$$

Ἐδῶ ἡ βοηθητική ἐξίσωσις

$$m^3 - m^2 - m + 1 = 0$$

(προκύψασα δι'ἀντικαταστάσεως $y = e^{mx}$ εἰς τὴν (138)) γράφεται ὡς γινόμενον

$$(m-1)^2(m+1) = 0,$$

ήτοι $m = 1$ (διπλή) και $m = -1$. Η γενική λύσις είναι λοιπόν

$$y = (A+Bx)e^x + Ce^{-x}, \quad (139)$$

όπου A, B και C είναι αψευδείς σταθεράς.

21.6. Γραμμικά μή Όμογενείς Έξισώσεις μέ Σταθερούς Συντελεστές

Εδώ εξετάζομεν εξισώσεις της γενικής μορφής

$$a_0 \frac{d^n y}{dx^n} + a_1 \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1} \frac{dy}{dx} + a_n y = f(x), \quad (140)$$

όπου $f(x)$ είναι δοθεῖσα συνάρτησις της x και a_1, a_2, \dots, a_n είναι σταθεράς. Ὡς εἶδομεν ἡ γενική λύσις της ἐξισώσεως αὐτῆς είναι τό ἄθροισμα τῆς γενικῆς λύσεως της ἀντιστοίχου ὁμογενοῦς (ἀνηγμένης) ἐξισώσεως (προκυπτούσης ἐάν τεθῇ $f(x) = 0$) καί μιᾶς μερικῆς λύσεως (ὁλοκληρώματος) της (140). Ἐφ' ὅσον ὅμως ἡ ὁμογενής ἐξίσωσις δύναται νά λυθῇ διὰ της μεθόδου της τελευταίας παραγράφου, τό μόνον ἀπομένον πρόβλημα είναι νά εὕρωμεν μερικὴν λύσιν διὰ δεδομένην περίπτωσιν. Τοῦτο ἐνύοτε ἐπιτυγχάνεται δι' ἐπισκοπήσεως. Ἐπὶ παραδείγματι ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + y = 3x \quad (141)$$

ὑκανοποιεῖται ὑπὸ της $y = 3x$, ἡ ὁποία είναι μερικὴ λύσις. Ἡ γενική λύσις της (141) είναι λοιπόν τό ἄθροισμα της μερικῆς λύσεως καί της γενικῆς λύσεως (της συμπληρωματικῆς συναρτήσεως) της

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + y = 0. \quad (142)$$

Λύοντες τήν (142) εὐρίσκομεν $m^2 + 1 = 0$, καί ὅθεν $m = \pm i$. Ἡ συμπληρωματική συνάρτησις είναι της μορφῆς

$$y = Ae^{ix} + Be^{-ix} = E \cos x + F \sin x, \quad (143)$$

όπου A, B, E, F είναι σταθεράς. Συνεπῶς ἡ γενική λύσις της (141) είναι ἡ

$$y = E \cos x + F \sin x + 3x. \quad (144)$$

Μολαταῦτα, ἐξαιρέσει πολύ ἀπλῶν περιπτώσεων, είναι πρακτικῶς ἀ-

δύνατον νά εϋρωμεν μερικήν λύσιν (όλοκλήρωμα) δι' ἐπισκοπήσεως καί ὡς ἐκ τούτου ἄλλαι μέθοδοι πρέπει νά χρησιμοποιηθοῦν. Δύο ἐκ τῶν μεθόδων αὐτῶν θά ἀναπτυχθοῦν κατωτέρω· μία τρίτη μέθοδος βασισομένη ἐπὶ τῶν ἰδιότητων ἐνός γραμμικοῦ τελεστοῦ (τοῦ τελεστοῦ D) θά ἀναπτυχθῇ εἰς τὴν § 21.8. Σημειοῦμεν ἐδῶ ὅτι εἰς τὸ Κεφ. 23 θά συναντήσωμεν μίαν σπουδαίαν μέθοδον διὰ τὴν λύσιν συνήθων γραμμικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων μέ σταθεροῦς συντελεστᾶς, διὰ τῆς ὁποίας δέν θά εἶναι ἀναγκαῖον νά εϋρωμεν κεχωρισμένως τὴν συμπληρωματικὴν συνάρτησιν καί ἓνα ὅλοκλήρωμα.

(α) Μ έ θ ο δ ο ς τ ῶ ν Ἀ π ρ ο σ δ ι ο ρ ί σ τ ω ν Σ υ ν -
τ ε λ ε σ τ ῶ ν .

Ἡ μέθοδος αὕτῃ ἔγκειται εἰς τὴν δοκιμὴν ὠρισμένης μορφῆς μερικῆς λύσεως $Y(x)$ τῆς (140) ἡ ὁποία ἐξαρτᾶται ἐκ τῆς μορφῆς τῆς συναρτήσεως $f(x)$ καί περιέχει ὠρισμένον ἀριθμὸν αὐθαირέτων σταθερῶν. Ἡ δοκιμαστικὴ συνάρτησις ἐν συνεχείᾳ ἀντικαθίσταται εἰς τὴν ἐξίσωσιν καί αἱ σταθεραὶ ἐκλέγονται ὥστε νά εἶναι λύσις. Οἱ ἀκόλουθοι κανόνες (οἱ ὅποιοι δύνανται νά δικαιολογηθοῦν αὐστηρῶς δι' ἄλλων μεθόδων) εἶναι χρήσιμοι εἰς τὸν καθορισμὸν τῆς μορφῆς τῆς $Y(x)$ διὰ συγκεκριμένην μορφήν τῆς $f(x)$.

- (i) ἐάν $f(x) = \alpha e^{bx}$ ὅπου α καί b εἶναι σταθεραὶ καί ἐάν ἡ βοηθητικὴ ἐξίσωσις τῆς (140) ἔχει $m = b$ ὡς ρίζαν πολλαπλότητος k (ἥτοι ἡ ρίζα ἐπαναλαμβάνεται k φορές), τότε λαμβάνομεν

$$Y(x) = Ax^k e^{bx},$$

ὅπου A εἶναι προσδιοριστέα σταθερά. (Ἐάν $m = b$ δέν εἶναι ρίζα τότε $k = 0$).

- (ii) ἐάν $f(x) = \alpha \sin bx$ ἢ $\alpha \cos bx$ ὅπου α καί b εἶναι σταθεραὶ καί ἐάν $(m^2 + b^2)$ εἶναι παράγων τῆς βοηθητικῆς ἐξισώσεως πολλαπλότητος k , τότε λαμβάνομεν

$$Y(x) = x^k (A \sin bx + B \cos bx),$$

όπου A και B είναι προσδιοριστέαι σταθεράι. (Εάν όμως τό m^2+b^2 δέν είναι παράγων, τότε $k = 0$).

(iii) εάν $f(x) = ax^s$, όπου a και s είναι σταθεράι και εάν ή βοηθητική έξίσωσις έχη $m = 0$ ως ρίζαν πολλαπλότητος k , τότε λαμβάνομεν

$$Y(x) = x^k(Ax^s + Bx^{s-1} + \dots + Px + Q)$$

όπου A, B, \dots, P, Q είναι σταθεράι προσδιοριστέαι. (Πάλιν εάν ή $m = 0$ δέν είναι ρίζα, τότε $k = 0$).

Εάν ή $f(x)$ είναι τό άθροισμα τυχόντων δύο ή όλων τών είδικων αὐτῶν μορφῶν τό μερικόν ολοκλήρωμα είναι τότε τό κατάλληλον άθροισμα τῶν άτομικῶν μερικῶν ολοκληρωμάτων. Τά κατωτέρω παραδείγματα υποδεικνύουν τήν χρῆσιν τῶν κανόνων αὐτῶν.

Παράδειγμα 13. Νά εὐρεθῇ μερικόν ολοκλήρωμα τῆς

$$\frac{d^2y}{dx^2} - 3\frac{dy}{dx} + 2y = e^{2x}. \quad (145)$$

Η βοηθητική έξίσωσις

$$m^2 - 3m + 2 = 0 \quad (146)$$

έχει ρίζας $m = 1$ και $m = 2$. Όθεν ἐκ τῆς (i), ἐπειδή μία ἐκ τῶν ριζῶν είναι ὕση πρὸς $b (= 2)$ πρέπει νά λάβωμεν $k = 1$ και ἐξ αὐτοῦ

$$Y(x) = Axe^{2x}. \quad (147)$$

Αντικαθιστώντες τήν (147) εἰς τήν (145) εὐρίσκομεν $A = 1$ και ἐξ αὐτοῦ τό μερικόν ολοκλήρωμα είναι

$$Y(x) = xe^{2x}. \quad (148)$$

Η γενική λύσις τῆς (145) είναι κατά ταῦτα ή

$$y = Ce^x + De^{2x} + xe^{2x}, \quad (149)$$

όπου C και D είναι αὐθαίρετοι σταθεράι.

Παράδειγμα 14. Νά εὐρεθῇ μερικόν ολοκλήρωμα τῆς

$$\frac{d^2y}{dx^2} + 4y = 3 \sin 2x. \quad (150)$$

Ἐδῶ ἡ βοηθητική ἐξίσωσις εἶναι

$$(m^2 + 4) = 0. \quad (151)$$

Τώρα ἐπειδὴ (εἰς τὸν κανόνα (ii)) $b = 2$, παρατηροῦμεν ὅτι τὸ $m^2 + b^2$ συμπίπτει μέ τὸν παράγοντα $m^2 + 4$ τῆς (151). Ὅθεν $k = 1$ καὶ συνεπῶς

$$Y(x) = x(A \sin 2x + B \cos 2x), \quad (152)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι σταθεραὶ τὰς ὁποίας θὰ ὑπολογίσωμεν. Ἀντικαθιστῶντες τὴν (152) εἰς τὴν (150) εὐρίσκομεν $A = 0$, $B = -\frac{3}{4}$. Τὸ μερικὸν ὁλοκλήρωμα εἶναι

$$Y(x) = -\frac{3}{4}x \cos 2x. \quad (153)$$

Συνεπῶς ἡ γενικὴ λύσις (χρησιμοποιοῦντες τὴν (151)) εἶναι

$$\begin{aligned} y &= Ce^{2ix} + De^{-2ix} - \frac{3}{4}x \cos 2x, \\ &= E \cos 2x + F \sin 2x - \frac{3}{4}x \cos 2x, \end{aligned} \quad (154)$$

ὅπου C, D, E καὶ F εἶναι ἀυθαίρετοι σταθεραί.

Παράδειγμα 15. Νά εὐρεθῇ μερικὴ λύσις τῆς

$$\frac{d^3 y}{dx^3} - 2 \frac{d^2 y}{dx^2} - \frac{dy}{dx} + 2y = 6x + \sin x. \quad (155)$$

Ἐδῶ ἡ βοηθητική ἐξίσωσις

$$m^3 - 2m^2 - m + 2 = 0 \quad (156)$$

ἔχει ρίζας $m = 1, -1$ καὶ 2 . Ὅθεν ἐκ τῶν (iii) καὶ (ii) αἱ μορφαὶ τῶν μερικῶν ὁλοκληρωμάτων τὰ ὅποια εἶναι κατάλληλα διὰ τὸν ὅρον $6x$ καὶ τὸν ὅρον $\sin x$ εἶναι ἀντιστοίχως $Ax + B$ καὶ $C \sin x + D \cos x$ ὅπου A, B, C καὶ D εἶναι σταθεραί. Ἡ μορφή τῆς $Y(x)$ διὰ τὴν (155) εἶναι

$$Y(x) = Ax + B + C \sin x + D \cos x. \quad (157)$$

Ἀντικαθιστῶντες τὴν (157) εἰς τὴν (155) εὐρίσκομεν $A = 3, B = \frac{3}{2}, C = \frac{1}{5}$ καὶ $D = \frac{1}{10}$ καὶ ἐξ αὐτῶν μερικὸν ὁλοκλήρωμα εἶναι

$$Y(x) = 3(x + \frac{1}{2}) + \frac{1}{10}(2 \sin x + \cos x). \quad (158)$$

(b) Μέθοδος τῶν Μεταβαλλομένων Σταθερῶν .

Ἐπεξηγοῦμεν τὴν μέθοδον αὐτὴν (ἡ ὁποία εἶναι ἐπίσης γνωστὴ καὶ ὡς μέθοδος τῆς μεταβολῆς τῶν παραμέτρων) θεωροῦντες τὴν δευτέρας τάξεως ἐξίσωσιν μέ σταθεράς συντελεστάς

$$a_0 \frac{d^2 y}{dx^2} + a_1 \frac{dy}{dx} + a_2 y = f(x). \quad (159)$$

Ὑποθέσωμεν ὅτι ἡ συμπληρωματικὴ συνάρτησις τῆς ἐξισώσεως εἶναι ἡ

$$y = A_1 y_1 + A_2 y_2, \quad (160)$$

ὅπου y_1 καὶ y_2 εἶναι ἀνεξάρτητοι λύσεις τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως

$$a_0 \frac{d^2 y}{dx^2} + a_1 \frac{dy}{dx} + a_2 y = 0, \quad (161)$$

καὶ A_1, A_2 εἶναι σταθεραί. Ἐν συνεχείᾳ ἀντικαθιστῶμεν τὰς σταθεράς διὰ τῶν συναρτήσεων $u_1(x)$ καὶ $u_2(x)$ καὶ ὀρίζομεν μίαν νέαν συνάρτησιν $Y(x)$ διὰ τῆς

$$Y(x) = v_1(x)y_1 + v_2(x)y_2. \quad (162)$$

Αἱ συναρτήσεις $u_1(x)$ καὶ $u_2(x)$ πρέπει νὰ εὐρεθοῦν οὕτως ὥστε ἡ $Y(x)$ νὰ εἶναι λύσις τῆς (159). Τώρα ἀντικαθιστῶντες τὴν (162) εἰς τὴν (159) ὀδηγεῖ εἰς ἓνα μόνον περιορισμόν ἐπὶ τῶν συναρτήσεων αὐτῶν· διὰ τοῦτο δέν καθορίζονται ἐκ τοῦ περιορισμοῦ ὅτι ἡ $Y(x)$ εἶναι λύσις τῆς (159). Συνεπῶς δυνάμεθα νὰ ἐπιβάλωμεν μίαν εἰσέτι συνθήκην ἐπὶ τῶν $u_1(x)$ καὶ $u_2(x)$ ἡ ὁποία ἐν συνδυασμῷ μετὰ τῆς πρώτης θά καθορίσῃ ταύτας μονοσημάντως. Διευκολύνει νὰ λάβωμεν ὡς τοιαύτην συνθήκην τὴν

$$v'_1(x)y_1 + v'_2(x)y_2 = 0, \quad \text{for all } x, \quad (163)$$

(τόνοι ὑποδηλοῦν παράγωγον ὡς πρὸς x) καθ' ὅσον ἡ ἔκφρασις διὰ τὴν $dY(x)/dx$ ἡ ὁποία θά χρειασθῇ κατωτέρω ἀπλοποιεῖται εἰς

$$\frac{dY(x)}{dx} = v_1(x)y'_1 + v_2(x)y'_2. \quad (164)$$

Παραγωγίζοντες τὴν (164) εὐρίσκομεν

$$\frac{d^2 Y(x)}{dx^2} = v_1(x)y''_1 + v_2(x)y''_2 + v'_1(x)y'_1 + v'_2(x)y'_2. \quad (165)$$

Ἐν συνεχείᾳ ἀντικαθιστῶντες τὰς (162), (164) καὶ (165) εἰς τὴν (159) ἔχομεν

$$a_0[v_1(x)y_1' + v_2(x)y_2' + v_1'(x)y_1 + v_2'(x)y_2] + a_1[v_1(x)y_1' + v_2(x)y_2'] + a_2[v_1(x)y_1 + v_2(x)y_2] = f(x), \quad (166)$$

ἢ

$$v_1(x)(a_0y_1' + a_1y_1' + a_2y_1) + v_2(x)(a_0y_2' + a_1y_2' + a_2y_2) + a_0[v_1'(x)y_1 + v_2'(x)y_2] = f(x). \quad (167)$$

Ἐπειδὴ ἐξ ὀρισμοῦ y_1 καὶ y_2 εἶναι λύσεις τῆς (161) αἱ πρῶται δύο ἀγκύλαι τῆς (167) μηδενίζονται καὶ συνεπῶς

$$v_1'(x)y_1 + v_2'(x)y_2 = \frac{f(x)}{a_0}, \quad (a_0 \neq 0). \quad (168)$$

Ὅθεν λύοντες τὰς (168) καὶ (163) συγχρόνως εὐρίσκομεν

$$v_1'(x) = -\frac{y_2 f(x)}{a_0(y_1 y_2' - y_1' y_2)} \quad (169)$$

καὶ

$$v_2'(x) = \frac{y_1 f(x)}{a_0(y_1 y_2' - y_1' y_2)}, \quad (170)$$

ἐκ τῶν ὁποίων

$$v_1(x) = -\frac{1}{a_0} \int \frac{y_2 f(x)}{y_1 y_2' - y_1' y_2} dx \quad (171)$$

καὶ

$$v_2(x) = \frac{1}{a_0} \int \frac{y_1 f(x)}{y_1 y_2' - y_1' y_2} dx. \quad (172)$$

Παρατηροῦμεν ὅτι, ἐπειδὴ αἱ y_1 καὶ y_2 εἶναι ἐξ ὑποθέσεως ἀνεξάρτητοι λύσεις ἡ Wronskian $y_1 y_2' - y_2 y_1'$ εἶναι διάφορος τοῦ μηδενός (᾽-δέ Κεφ. 10, § 10.8, T.1).

Ὑπὸ τὴν μορφήν αὐτὴν τῶν $v_1(x)$ καὶ $v_2(x)$, ἡ (162) εἶναι μερικὸν ὁλοκλήρωμα τῆς (159). Ἡ γενικὴ λύσις εἶναι λοιπὸν τὸ

ἄθροισμα τῶν (160) καὶ (162), δηλαδή

$$y = [A_1 + v_1(x)]y_1 + [A_2 + v_2(x)]y_2. \quad (173)$$

Παράδειγμα 16. Νά λυθῇ ἡ

$$\frac{d^2 y}{dx^2} - y = e^x. \quad (174)$$

Αἱ δύο λύσεις τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως εἶναι $y_1 = e^x$, $y_2 = e^{-x}$. Ἐπομένως ἡ συμπληρωματικὴ συνάρτησις εἶναι

$$y = A_1 e^x + A_2 e^{-x}. \quad (175)$$

Συνεπῶς τὸ μερικὸν ὁλοκλήρωμα $Y(x)$ εἶναι

$$Y(x) = v_1(x)e^x + v_2(x)e^{-x}, \quad (176)$$

ὅπου, ἐκ τῶν (171) καὶ (172),

$$v_1(x) = - \int \frac{e^{-x} \cdot e^x}{(-e^x \cdot e^{-x} - e^x \cdot e^{-x})} dx = \frac{x}{2}, \quad (177)$$

$$v_2(x) = \int \frac{e^x \cdot e^x}{(-e^x \cdot e^{-x} - e^x \cdot e^{-x})} dx = -\frac{e^{2x}}{4}. \quad (178)$$

Δυνάμει τῆς (173) ἡ γενικὴ λύσις τῆς (174) εἶναι

$$y = \left(A_1 + \frac{x}{2}\right)e^x + \left(A_2 - \frac{e^{2x}}{4}\right)e^{-x}, \quad (179)$$

$$= A_1' e^x + A_2 e^{-x} + \frac{x}{2} e^x, \quad (180)$$

ὅπου $A_1' (= A_1 - \frac{1}{4})$ καὶ A_2 εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί. (Σημειωτέον ὅτι σταθεραὶ ὁλοκληρώσεως δέν χρειάζεται νά προστεθοῦν εἰς τὰς (177) καὶ (178) ἐπειδὴ περιλαμβάνονται ἤδη εἰς τὰς A_1 καὶ A_2 , ὡς δεικνύεται εἰς τὴν (173)).

21.7. Ὁ Τελεστής D

Εἰς τὴν μελέτην γραμμικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων μέ σταθεροῦς συντελεστᾶς εἶναι συνήθως χρήσιμον νά εἰσαγάγωμεν τὸ σύμβολον D πρὸς παράστασιν τοῦ διαφορικοῦ τελεστοῦ d/dx . Ὅθεν

$$Dy = \frac{dy}{dx}, \quad D^2 y = D(Dy) = \frac{d^2 y}{dx^2}, \quad D^3 y = D(D^2 y) = \frac{d^3 y}{dx^3}, \quad (181)$$

καί οὕτω καθ' ἑξῆς. Ἐκ τῶν κανόνων παραγωγίσεως ἔχομεν

$$(i) D[f(x)+g(x)] = Df(x)+Dg(x),$$

ὅπου $f(x)$ καί $g(x)$ εἶναι παραγωγίσιμοι συναρτήσεις

$$(ii) D[cf(x)] = cDf(x), \text{ ὅπου } c \text{ εἶναι σταθερά.}$$

καί

$$(iii) D^m[D^n f(x)] = D^n[D^m f(x)] = D^{m+n} f(x), \quad \text{ὅπου}$$

m καί n εἶναι θετικοὶ ἀκέραιοι.

Συνεπῶς παρατηροῦμεν ὅτι ὁ D ἱκανοποιεῖ τρεῖς ἐκ τῶν κανόνων τῆς στοιχειώδους ἀλγέβρας καί ὑπὸ τὴν ἔννοιαν αὐτὴν δύναται νά θεωρηθῇ ὡς συνήθης ἀλγεβρική ποσότης (δηλ., ἀριθμός) ἀνεξαρτήτως τοῦ γεγονότος ὅτι εἶναι τελεστής καί εἰς τὴν πραγματικότητα δέν ἔχει καμίαν ἀριθμητικὴν τιμὴν.

Ἡ γενικὴ γραμμικὴ διαφορικὴ ἐξίσωσις n τάξεως μέ σταθεροὺς συντελεστάς

$$a_0 \frac{d^n y}{dx^n} + a_1 \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_{n-1} \frac{dy}{dx} + a_n y = f(x) \quad (183)$$

δύναται νά γραφῇ συναρτήσει τοῦ τελεστοῦ D ὡς

$$(a_0 D^n + a_1 D^{n-1} + \dots + a_{n-1} D + a_n) y = f(x) \quad (184)$$

ἢ, συμβολικῶς, ὡς

$$F(D)y = f(x), \quad (185)$$

ὅπου τό

$$F(D) = a_0 D^n + a_1 D^{n-1} + \dots + a_{n-1} D + a_n \quad (186)$$

εἶναι πολυωνυμικός τελεστής ὡς πρὸς D βαθμοῦ n . Τώρα ἐπειδὴ ὁ D συμπεριφέρεται ὡς ἀλγεβρική ποσότης τὸ αὐτό ἰσχύει καί διὰ τὸν $F(D)$ (ὁ ὁποῖος εἶναι γραμμικός συνδυασμός δυνάμεων τοῦ D). Ὅθεν ὁ $F(D)$ δύναται νά γραφῇ ὡς γινόμενον ὅπως συμβαίνει καί μέ τάς ἀλγεβρικός ἐκφράσεις. Ἐπὶ παραδείγματι ἡ $(D^2+4D+3)y$ δύναται νά γραφῇ ὡς $(D+3)(D+1)y$ ὅπου ὁ $(D+3)$ ἐνεργεῖ ἐπὶ τοῦ $(D+1)y$. Ἡ τάξις κατὰ τὴν ὁποίαν γράφονται οἱ παράγοντες δέν εἶναι σημαντικὴ ἐφ' ὅσον εὐκόλως διαπιστοῦται ὅτι $(D+1)(D+3)y = (D+3)(D+1)y$. Ση-

μεινόμεν δέ ὅτι ἡ τάξις μέ τήν ὁποῖαν γράφονται οἱ παράγοντες τῆς (186) εἶναι σημαντική ὅταν τά $\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n$ δέν εἶναι σταθεραὶ ἀλλὰ συναρτήσεις τῆς x . Ἐπὶ παραδείγματι

$$(D+2x)(D+1)y = D^2 + 2xDy + Dy + 2xy, \quad (187)$$

ἐνῶ

$$(D+1)(D+2x)y = D^2 + D(2xy) + Dy + 2xy. \quad (188)$$

Ὅθεν $(D+2x)(D+1)y \neq (D+1)(D+2x)y$. Πρὸς περαιτέρω ἐπεξηγήσιν τῆς τροπῆς εἰς γινόμενον τοῦ $F(D)$ παραθέτομεν τὰ ἀκόλουθα παραδείγματα :

$$\left. \begin{aligned} (D^2-1)y &= (D+1)(D-1)y = (D-1)(D+1)y, \\ (D^2+2D+1)y &= (D+1)(D+1)y = (D+1)^2y, \\ (D^3-3D-2)y &= (D+1)(D+1)(D-2)y = (D+1)^2(D-2)y \\ &= (D-2)(D+1)^2y, \\ (D^2+1)y &= (D+i)(D-i)y = (D-i)(D+i)y. \end{aligned} \right\} \quad (189)$$

Ἐν συνεχείᾳ, ἀποδεικνύομεν τρία χρήσιμα θεωρήματα ἐπὶ τοῦ πολυωνυμικοῦ τελεστοῦ $F(D)$, ὁριζομένου εἰς τήν (186).

Θεώρημα 1. Ἐάν k εἶναι σταθερά, τότε

$$F(D)e^{kx} = F(k)e^{kx}. \quad (190)$$

Διὰ νὰ ἀποδείξωμεν αὐτό σημειώομεν ὅτι $De^{kx} = ke^{kx}$, $D^2e^{kx} = k^2e^{kx}$, καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς.

Συνεπῶς

$$\begin{aligned} F(D)e^{kx} &= (a_0D^n + a_1D^{n-1} + \dots + a_{n-1}D + a_n)e^{kx} \\ &= (a_0k^n + a_1k^{n-1} + \dots + a_{n-1}k + a_n)e^{kx} \\ &= F(k)e^{kx}. \end{aligned}$$

Ἐπὶ παραδείγματι,

$$(6D^2+3D+2)e^{3x} = (6 \cdot 3^2 + 3 \cdot 3 + 2)e^{3x} = 65e^{3x}. \quad (191)$$

Θεώρημα 2. Ἐάν k εἶναι σταθερά καὶ $V(x)$ εἶναι αὐθαίρετος συνάρτησις τοῦ x , τότε

$$F(D)\{e^{kx}V(x)\} = e^{kx}F(D+k)V(x). \quad (192)$$

Ἀποδεικνύομεν τὸ ἀνωτέρω σημειώνοντες ὅτι

$$\begin{aligned} D\{e^{kx}V(x)\} &= e^{kx}DV(x) + ke^{kx}V(x) = e^{kx}(D+k)V(x), \\ D^2\{e^{kx}V(x)\} &= D\{e^{kx}(D+k)V(x)\} = e^{kx}\{(D+k)(D+k)V(x)\} \\ &= e^{kx}(D+k)^2V(x), \end{aligned}$$

καί, ἐκ τοῦ θεωρήματος τοῦ Leibnitz, διὰ κάθε ἀκέραιον n ,

$$\begin{aligned} D^n\{e^{kx}V(x)\} &= e^{kx}D^nV(x) + {}^nC_1D(e^{kx})D^{n-1}V(x) + \dots \\ &\quad + {}^nC_{n-1}D^{n-1}(e^{kx})DV(x) + {}^nC_nD^n(e^{kx})V(x) \\ &= e^{kx}D^nV(x) + ke^{kx}D^{n-1}V(x) + \dots \\ &\quad + nk^{n-1}e^{kx}DV(x) + k^ne^{kx}V(x) \\ &= e^{kx}(D+k)^nV(x). \end{aligned}$$

Ὁθεν

$$F(D)\{e^{kx}V(x)\} = e^{kx}F(D+k)V(x).$$

Ἐπὶ παραδείγματι

$$\begin{aligned} (D^2 - 4D + 1)\{e^{2x}V(x)\} &= e^{2x}\{(D+2)^2 - 4(D+2) + 1\}V(x) \\ &= e^{2x}(D^2 - 3)V(x). \end{aligned} \quad (193)$$

Θεώρημα 3. Ἐάν k εἴναι σταθερά

$$\begin{aligned} &F(D^2) \sin kx = F(-k^2) \sin kx, \} \\ \text{καί} \quad &F(D^2) \cos kx = F(-k^2) \cos kx, \} \end{aligned} \quad (194)$$

ὅπου $F(D^2)$ εἴναι ὁ πολυωνυμικός τελεστής (186) μέ D ἀντικαθιστώμενον ὑπὸ D^2 .

Ἰνα ἀποδείξωμεν αὐτό σημειώνομεν ὅτι $D^2 \sin kx = -k^2 \sin kx$
 $D^2 \sin kx = k^2 \sin kx = (-k^2)^2 \sin kx$ καί οὕτω καθ' ἐξῆς.

Ὁθεν

$$\begin{aligned} F(D^2) \sin kx &= (a_0 D^{2n} + a_1 D^{2(n-1)} + \dots + a_{n-1} D^2 + a_n) \sin kx \\ &= \{a_0 (-k^2)^n + a_1 (-k^2)^{n-1} + \dots + a_{n-1} (-k^2) + a_n\} \sin kx \\ &= F(-k^2) \sin kx. \end{aligned}$$

Ὁμοίως ἀποδεικνύεται καί διὰ τὸ $F(D^2) \cos kx$.

Παρατηροῦμεν ὅτι τὸ Θεώρημα 3 δύναται νά συναχθῇ καί ἐκ τοῦ θεωρήματος 1 χρησιμοποιῶντες τήν σχέσιν

$$e^{ikx} = \cos kx + i \sin kx. \quad (195)$$

Πράγματι έχουμε

$$\begin{aligned}\cos kx &= R e^{ikx}, \\ \sin kx &= I e^{ikx},\end{aligned}\quad (196)$$

όπου R και I συμβολίζουν τό πραγματικών και φανταστικών μέρος αντίστοιχως της ακολουθούσης αὐτά συναρτήσεως. Συνεπῶς

$$F(D^2) \sin kx = F(D^2) I e^{ikx},$$

τό ὁποῖον ἐκ τοῦ θεωρήματος 1 ἰσοῦται πρὸς $F(-k^2) I e^{ikx}$ ἢ $F(-k^2) \sin kx$. Ὅθεν λαμβάνομεν τό θεώρημα 3.

Ὅμοιον ἐπιχείρημα ἰσχύει καί διὰ τό $F(D^2) \cos kx$. Πρὸς ἐπεξήγησιν τοῦ θεωρήματος 3 παραθέτομεν τὰ κατωτέρω ἀπλᾶ παραδείγματα :

$$(D^4 + 3D^2 - 1) \sin 2x = \{(-2^2)^2 + 3(-2^2) - 1\} \sin 2x = 3 \sin 2x, \quad (197)$$

$$(D^4 - 2D^2) \cos 2x = \{(-2^2)^2 - 2(-2^2)\} \cos 2x = 24 \cos 2x. \quad (198)$$

Εἰς τό Κεφ. 4 (Τ.1) ὠρίσαμεν τήν πρᾶξιν τῆς ἀορίστου ὁλοκληρώσεως ὡς τήν ἀντίστροφον πρᾶξιν τῆς παραγωγίσεως οὕτως ὥστε

$$\frac{d}{dx} \int^x y(u) du = y(x). \quad (199)$$

Συνεπῶς ἀντιστοιχοῦντα εἰς τόν τελεστήν D ὀρίζομεν τώρα ὡς ἀντίστροφον τελεστήν τόν D^{-1} τοιοῦτον ὥστε

$$D^{-1} \equiv \frac{1}{D} \equiv \int, \quad (200)$$

καί

$$D(D^{-1}y) = y. \quad (201)$$

Ὅπως ἀκριβῶς ὁ D^n συμβολίζει η παραγωγίσεις οὕτω ἀκριβῶς καί ὁ $1/D^n \equiv D^{-n}$ συμβολίζει η ὁλοκληρώσεις. Πρέπει νά ἔχωμεν ὑπ' ὄψιν ὅτι, γράφοντες ἀντιστρόφους πράξεις ὑπὸ τήν μορφήν $1/D^n$, ἐπειδὴ ἓνας τελεστής ἐνεργεῖ μόνον ἐπὶ συναρτήσεων αἱ ὁποῖαι ἐμφαίνονται εἰς τὰ δεξιὰ του, ἡ ἔκφρασις $f(x)/D^n$ εἶναι ἀσφής. Δέν εἶναι σαφές κατὰ πόσον συνεπάγεται ὅτι ὁ $1/D^n$ ἐνεργεῖ ἐπὶ τῆς $f(x)$ δίδων τήν συνάρτησιν $(1/D^n)f(x)$ ἢ ἐάν ἀπλῶς ὀρίζη τόν τελεστήν $f(x)(1/D^n)$. Διὰ νά ἀποφύγωμεν τήν ἀσάφειαν αὐτήν γράφομεν ὅλας

τάς συναρτήσεις είτε αριστερά είτε δεξιά του $1/D^n$ αναλόγως της περιπτώσεως διατηρούντες επομένως τό $1/D^n$ ως χωριστόν σύμβολον.

21.8. Μέθοδος του Τελεστοῦ D διὰ Μερικὰς Λύσεις

Θεωρήσωμεν τήν γραμμικήν ἐξίσωσιν πρώτης τάξεως μέ σταθεροῦς συντελεστάς

$$(D-k)y = f(x), \quad (202)$$

ὅπου k εἶναι μία σταθερά καί $f(x)$ δοθεῖσα συνάρτησις. Ἡ συμπληρωματική συνάρτησις τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς εἶναι ἡ

$$y = Ae^{kx}, \quad (203)$$

ὅπου A εἶναι μία ἀνθαύρετος σταθερά. Διὰ νά εὕρωμεν μερικόν ὁλοκλήρωμα $Y(x)$ ὑποθέτομεν

$$Y(x) = V(x)e^{kx}. \quad (204)$$

Τότε ἐκ τοῦ θεωρήματος 2

$$(D-k)Y(x) = (D-k)\{e^{kx}V(x)\} = e^{kx}DV(x) = f(x). \quad (205)$$

Ὅθεν

$$DV(x) = e^{-kx}f(x), \quad (206)$$

καί ἐξ αὐτοῦ

$$V(x) = \frac{1}{D}\{e^{-kx}f(x)\} = \int^x e^{-k\xi}f(\xi) d\xi, \quad (207)$$

ὅπου ξ εἶναι μία ἀνθαύρετος μεταβλητή ὁλοκληρώσεως. Τό μερικόν ὁλοκλήρωμα (ἐκ τῆς (204)) εἶναι

$$Y(x) = e^{kx} \int^x e^{-k\xi}f(\xi) d\xi, \quad (208)$$

ὅθεν ἡ γενική λύσις τῆς (202) εἶναι

$$y = Ae^{kx} + e^{kx} \int^x e^{-k\xi}f(\xi) d\xi. \quad (209)$$

(Σημειωτέον ὅτι σταθερά ὁλοκληρώσεως δέν χρειάζεται νά προστεθῇ εἰς τήν (207) διότι ἀπλούστατα τότε θά ἀπερροφεῖτο ὑπό τῆς ἀνθαυρέτου σταθερᾶς A εἰς τήν (209)).

Θεωρήσωμεν τώρα τήν δευτέρας τάξεως ἐξίσωσιν

$$(D^2 - 2kD + k^2)y = (D-k)^2y = f(x). \quad (210)$$

Ἐδῶ ἡ συμπληρωματικὴ συνάρτησις ἔχει τὴν μορφήν

$$y = (Ax+B)e^{kx} \quad (211)$$

δυνάμει τοῦ ὅτι ἀμφοτέραι αὐ ρύζαι τῆς βοηθητικῆς ἐξισώσεως εἶναι ἴσαι (A καὶ B εἶναι ἀθάύρετοι σταθεραί). Ἐν συνεχείᾳ, θεωροῦμεν μερικὸν ὁλοκλήρωμα τῆς μορφῆς

$$Y(x) = V(x)e^{kx}. \quad (212)$$

Ὅθεν κατὰ τὸ θεώρημα 2

$$(D-k)^2 Y(x) = (D-k)^2 \{e^{kx} V(x)\} = e^{kx} D^2 V(x) = f(x), \quad (213)$$

ἢ ὁποῦα δίδει

$$D^2 V(x) = e^{-kx} f(x). \quad (214)$$

Συνεπῶς

$$V(x) = \frac{1}{D^2} \{e^{-kx} f(x)\} = \int^x d\eta \int^\eta e^{-k\xi} f(\xi) d\xi, \quad (215)$$

ὅπου ξ καὶ η εἶναι ἀθάύρετοι μεταβληταὶ ὁλοκληρώσεως. Τὸ μερικὸν ὁλοκλήρωμα εἶναι λοιπὸν

$$Y(x) = e^{kx} \int^x d\eta \int^\eta e^{-k\xi} f(\xi) d\xi \quad (216)$$

καὶ ἡ γενικὴ λύσις

$$y = (Ax+B)e^{kx} + e^{kx} \int^x d\eta \int^\eta e^{-k\xi} f(\xi) d\xi. \quad (217)$$

(Καὶ πάλιν σταθερά ὁλοκληρώσεως δέν εἶναι ἀναγκαῖα εἰς τὴν (216) διὰ τοὺς προαναφερθέντας λόγους).

Τελικῶς θεωροῦμεν τὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως

$$(D-k_1)(D-k_2)y = f(x), \quad (218)$$

ὅπου k_1 καὶ k_2 εἶναι σταθεραὶ ($k_1 \neq k_2$).

Ἐδῶ ἡ συμπληρωματικὴ συνάρτησις εἶναι ἡ

$$y = Ae^{k_1 x} + Be^{k_2 x}, \quad (219)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι ἀθάύρετοι σταθεραί.

Ἐν συνεχείᾳ θεωροῦμεν μερικὸν ὁλοκλήρωμα τῆς μορφῆς

$$Y(x) = V(x)e^{k_1 x}. \quad (220)$$

Τότε

$$\begin{aligned}(D-k_1)(D-k_2)\{e^{k_1x}V(x)\} &= e^{k_1x}\{(D+k_1)-k_1\}\{(D+k_1)-k_2\}V(x) \\ &= e^{k_1x}D(D+k_1-k_2)V(x) = f(x).\end{aligned}\quad (221)$$

Ὅθεν

$$D(D+k_1-k_2)V(x) = e^{-k_1x}f(x)$$

καὶ συνεπῶς

$$(D+k_1-k_2)V(x) = \frac{1}{D}\{e^{-k_1x}f(x)\} = \int^x e^{-k_1\xi}f(\xi) d\xi. \quad (222)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη εἶναι οὐσιαστικῶς τῆς αὐτῆς μορφῆς ὡς ἡ (202) καὶ ὡς ἐκ τούτου ἔχει τὴν λύσιν

$$V(x) = e^{(k_2-k_1)x} \int^x e^{(k_1-k_2)\eta} d\eta \int^\eta e^{-k_1\xi}f(\xi) d\xi, \quad (223)$$

ὅθεν, καὶ ἐκ τῆς (220),

$$Y(x) = e^{k_2x} \int^x e^{(k_1-k_2)\eta} d\eta \int^\eta e^{-k_1\xi}f(\xi) d\xi. \quad (224)$$

Ἡ ἀνωτέρω μορφή τοῦ μερικοῦ ὁλοκληρώματος δύναται νὰ ἀπλοποιηθῇ δι' ὁλοκληρώσεως τῆς (224) κατὰ παράγοντας (π.χ. ὁλοκληρώνοντες τὸν ὅρον $e^{(k_1-k_2)x}$ καὶ παραγωγίζοντες τό

$$\int^\eta e^{-k_1\xi}f(\xi) d\xi).$$

Κατ' αὐτόν τόν τρόπον εὐρίσκομεν

$$Y(x) = \frac{e^{k_1x}}{k_1-k_2} \int^x e^{-k_1\xi}f(\xi) d\xi - \frac{e^{k_2x}}{k_1-k_2} \int^x e^{-k_2\xi}f(\xi) d\xi. \quad (225)$$

Ὅθεν ἡ γενικὴ λύσις τῆς (218) εἶναι

$$y = Ae^{k_1x} + Be^{k_2x} + \frac{e^{k_1x}}{k_1-k_2} \int^x e^{-k_1\xi}f(\xi) d\xi - \frac{e^{k_2x}}{k_1-k_2} \int^x e^{-k_2\xi}f(\xi) d\xi.$$

Ὅμοια ἀποτελέσματα εὐρίσκομεν καὶ δι' ἀνωτέρας τάξεως ἐξισώσεις ἀφήνομεν δέ τὴν συναγωγὴν τούτων εἰς τὸν σπουδαστὴν. Τό κατωτέρω παράδειγμα ἐπεξηγεῖ τὴν μέθοδον τῆς παραγράφου.

Παράδειγμα 17. Θὰ λύσωμεν τὴν ἐξίσωσιν

$$(D^2+4)y = (D+2i)(D-2i)y = e^{3x}. \quad (227)$$

Ἐδὼ $k_1 = -2i$, $k_2 = 2i$ καὶ ἐκ τῆς (225)

$$Y(x) = \frac{e^{-2ix}}{-4i} \int^x e^{2iz} e^{3z} dz - \frac{e^{2ix}}{-4i} \int^x e^{-2iz} e^{3z} dz \quad (228)$$

$$= -\frac{e^{-2ix}}{4i} \cdot \frac{e^{(3+2i)x}}{3+2i} + \frac{e^{2ix}}{4i} \cdot \frac{e^{(3-2i)x}}{3-2i} \quad (229)$$

$$= e^{3x}/13. \quad (230)$$

Ἐπειδὴ ἡ συμπληρωματικὴ συνάρτησις τῆς (227) εἶναι

$y = A \cos 2x + B \sin 2x$ ὅπου A καὶ B εἶναι ἀθαρτοὶ σταθεραὶ ἡ γενικὴ λύσις εἶναι

$$y = A \cos 2x + B \sin 2x + \frac{e^{3x}}{13}. \quad (231)$$

21.9. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Euler

Ἡ ἐξίσωσις

$$\alpha_0 x^n \frac{d^n y}{dx^n} + \alpha_1 x^{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + \alpha_{n-1} x \frac{dy}{dx} + \alpha_n y = f(x), \quad (232)$$

ὅπου $\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_{n-1}, \alpha_n$ εἶναι δεδομένα σταθεραὶ καὶ ἡ $f(x)$ δεδομένη συνάρτησις τοῦ x , ἀναφέρεται συνήθως ὡς ἐξίσωσις τοῦ Euler. Ἡ γενικὴ λύσις αὐτῆς δύναται πάντοτε νὰ εὑρεθῇ ἀφοῦ πρῶτον ἀναχθῇ αὐτὴ εἰς ἐξίσωσιν μὲ σταθεροὺς συντελεστές διὰ τῆς ἀντικαταστάσεως

$$x = e^t \quad (233)$$

καὶ κατόπιν λυθῇ ἡ προκύπτουσα ἐξίσωσις ὡς πρὸς y συναρτήσῃ τοῦ t κατὰ τὸν συνήθη τρόπον. Διὰ νὰ ὕδωμεν πῶς καταλήγομεν εἰς αὐτὸ παρατηροῦμεν ὅτι ἡ (233) συνεπάγεται

$$\frac{dy}{dx} = \frac{dy}{dt} \frac{dt}{dx} = \frac{1}{x} \frac{dy}{dt} \quad (234)$$

ἢ

$$x \frac{dy}{dx} = \frac{dy}{dt} \quad (235)$$

Ὁμοίως εὐρίσκομεν

$$x^2 \frac{d^2y}{dx^2} = \frac{d^2y}{dt^2} - \frac{du}{dt} \quad (236)$$

καί

$$x^n \frac{d^ny}{dt^n} = D_t(D_t-1)(D_t-2)\dots(D_t-n+1) \quad (237)$$

ὅπου D_t εἶναι ὁ τελεστής $\frac{d}{dt}$.

Ἐπὶ παραδείγματι, τῇ βοηθείᾳ τῶν ἀποτελεσμάτων αὐτῶν ἡ ἐξίσωσις

$$x^2 \frac{d^2y}{dx^2} + 2x \frac{dy}{dx} + 2y = x^2 \quad (238)$$

γίνεται

$$\frac{d^2y}{dt^2} + \frac{dy}{dt} + 2y = e^{2t} \quad (239)$$

ἢ ὁποῖα δύναται νὰ λυθῇ διὰ τινος τῶν προηγουμένων μεθόδων.

Παράδειγμα 18. Ἡ ἐξίσωσις

$$x^2 \frac{d^2y}{dx^2} - x \frac{dy}{dx} + 4y = \cos(\log_e x), \quad (240)$$

θέτοντες $x = e^t$ γίνεται

$$\frac{d^2y}{dt^2} - 2 \frac{dy}{dt} + 4y = \cos t \quad (241)$$

Ἡ συμπληρωματικὴ λύσις, ἥτοι ἡ λύσις τῆς ἀντιστοίχου ὁμογενοῦς τῆς (241), εὐρίσκεται εὐκόλως καὶ εἶναι ἡ

$$y = e^t(A\cos\sqrt{3}t + B\sqrt{3}t) \quad (242)$$

Μερικὴ λύσις τῆς (241) δύναται νὰ εὑρεθῇ διὰ τῆς μεθόδου τοῦ τελεστοῦ D καὶ εἶναι

$$y = \frac{1}{D^2 - 2D + 4} \cdot \text{cost} = \frac{1}{(-1)^2 - 2D + 4} \text{cost} \quad (243)$$

$$= \frac{1}{3 - 2D} \text{cost} \quad (244)$$

$$= \frac{3 + 2D}{9 - 4D^2} \text{cost} \quad (245)$$

$$= \frac{1}{13} (3 + 2D) \text{cost} \quad (246)$$

$$= \frac{1}{13} (3 \text{cost} - 2 \text{sint}) \quad (247)$$

Τέλος ή γενική λύσις τῆς (240) προκύπτει διὰ προσθέσεως τῆς (242) καί τῆς (247) καί θέτοντες $t = \log_e x$. Οὕτω, εὐρίσκομεν

$$y = x [\text{Acos}(\sqrt{3} \log_e x) + \text{Bsin}(\sqrt{3} \log_e x)] + \frac{1}{13} [3 \cos(\log_e x) - 2 \sin(\log_e x)] \quad (248)$$

21.10. Ἡ Γενική Γραμμική Ἐξίσωσις Δευτέρας Τάξεως

Ἡ ἐξίσωσις Euler μέ τήν ὁποίαν ἡσχολήθημεν εἰς τήν προηγουμένην παράγραφον εἶναι (διὰ $n = 2$, σ.μ.) μερική περίπτωσις τῆς γενικῆς γραμμικῆς ἐξισώσεως δευτέρας τάξεως

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + p(x) \frac{dy}{dx} + q(x) = f(x) \quad (249)$$

ὅπου $p(x)$, $q(x)$ καί $f(x)$ εἶναι δεδομένοι συναρτήσεις τοῦ x . Συνήθως μία ἐξίσωσις τῆς μορφῆς αὐτῆς πρέπει νά λυθῇ διὰ τῆς προσεγγιστικῆς μεθόδου τῶν σειρῶν (βλ. ἐπόμενο κεφάλαιον), ἀλλά εἰς μερικάς περιπτώσεις δυνάμεθα νά χρησιμοποιήσωμεν τήν μέθοδον τῆς ἀντικαταστάσεως ἢ τήν γνῶσιν μιᾶς λύσεως. Τά κατωτέρω παραδείγματα ἐπεξηγοῦν τοὺς τρόπους αὐτούς.

Παράδειγμα 19. Ἡ ἀντικατάστασις $x = z^{1/2}$ μετατρέπει τήν ἐξίσωσιν

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + (4x - \frac{1}{x}) \frac{dy}{dx} + 4x^2 y = 0 \quad (250)$$

εἰς μίαν μέ σταθεροῦς συντελεστάς, τήν

$$\frac{d^2y}{dz^2} + 2\frac{dy}{dz} + y = 0 \quad (251)$$

ή οποία έχει την λύσιν

$$y = (Z+Bz)e^{-z} \quad (252)$$

Όθεν η γενική λύσις της (250) είναι η

$$y = (A+Bx^2)e^{-x^2} \quad (253)$$

Παράδειγμα 20. Εάν υποτεθῇ ὅτι γνωρίζομεν μίαν λύσιν, δυνάμεθα νά εὔρωμεν δευτέραν καί ἐπομένως, τήν γενικήν λύσιν ὡς ἀκολουθῶς

Ἐστω $y = u(x)$ δεδομένη λύσις τῆς

$$x \frac{d^2y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} + xy = 0 \quad (254)$$

Τότε δύναται νά εὔρεθῇ δευτέρα λύσις εἰάν θέσωμεν

$$y = u(x)v(x) \quad (255)$$

καί λύσωμεν ὡς πρὸς $u(x)$. Οὕτως εὑρίσκομεν

$$\frac{1}{w} \frac{dw}{dx} + \frac{2}{v} \frac{du}{dx} + \frac{1}{x} = 0 \quad (256)$$

ὅπου $w = \frac{du}{dx}$ καί ἐξ αὐτῆς ὀλοκληροῦντες

$$\frac{du}{dx} = \frac{A}{xu^2}, \quad (257)$$

μέ τήν A ὡς σταθεράν ὀλοκληρώσεως.

Ἄρα

$$u(x) = A \frac{dx}{xu^2} + B, \quad (258)$$

ὅπου B εἶναι σταθερά τῆς ὀλοκληρώσεως. Ἡ ζητούμενη δευτέρα λύσις εἶναι κατὰ ταῦτα ἡ

$$y = Av \frac{dx}{xu^2} + Bv \quad (259)$$

Παράδειγμα 21. Μία λύσις τῆς ἐξισώσεως

$$x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} - x(x+2) \frac{dy}{dx} + (x+2)y = 0 \quad (260)$$

είναι ή $y_1 = x$. Δυνάμεθα νά εϋρωμεν δευτέραν λύσιν θέτοντες $y_2 = xu(x)$ καί λύνοντες ώς πρός $u(x)$. Οϋτως ή (260) δίδει τήν

$$\frac{d^2 u}{dx^2} - \frac{du}{dx} = 0 \quad (261)$$

ή όποία ολοκληρουμένη δίδει

$$u = Ae^x + B, \quad (262)$$

όπου A καί B αϋθαίρετοι σταθεραί. Η γενική λύσις της (260) είναι λοιπόν ή

$$y = x(Ze^x + B) + Cy = x(Ae^x + B') \quad (263)$$

όπου B' αϋθαίρετος σταθερά.

21.11. Συστήματα Έξιώσεων

Η γενική λύσις συστήματος έξιώσεων μέ σταθερούς συντελεστάς μέ δύο ή περισσοτέρας έξηρητημένας μεταβλητάς εύρίσκεται δι'έπιλύσεως κεχωρισμένως ώς πρός έκάστην τών έξηρητημένων μεταβλητών. Τά ακόλουθα παραδείγματα διευκρινίζουν τήν μέθοδον.

Παράδειγμα 22. Πρός λύσιν τών έξιώσεων

$$\frac{dx}{dt} + 2y + 3x = 0, \quad 3x + \frac{dy}{dt} - 2y = 0 \quad (264)$$

γράφομεν πρώτον τόν τελεστήν $\frac{d}{dt}$ ώς D καί έχομεν

$$(D+3)x + 2y = 0, \quad 3x + (D-2)y = 0 \quad (265)$$

Πρός άπαλοιφήν τοϋ y , π.χ., έκ τοϋ ζεύγους τών έξιώσεων ένεργοϋμεν επί της πρώτης δια τοϋ τελεστοϋ $D-2$ καί πολλαπλασιάζομεν τήν δευτέραν επί 2. Όθεν

$$\left. \begin{aligned} (D-2)(D+3)x + 2(D-2)y &= 0, \\ 6x + 2(D-2)y &= 0. \end{aligned} \right\} \quad (266)$$

Ἀφαιροῦντες τὴν πρώτην ἐξίσωσιν ἀπὸ τὴν δευτέραν λαμβάνομεν τὴν ἐξίσωσιν μέ σταθεροῦς συντελεστάς

$$(D^2+D-6)x-6x = 0 \quad (267)$$

ἢ

$$(D^2+D-12)x = 0 \quad (268)$$

Ἡ λύσις τῆς (268) εὐρίσκεται ἀμέσως καὶ εἶναι ἡ

$$x(t) = Ae^{3t} + Be^{-4t} \quad (269)$$

Ἐφ' ὅσον εὐρέθη ἡ x εἶναι ἀπλοῦν τώρα νά ἀντικαταστήσωμεν τὴν (269) εἰς τὰς ἀρχικὰς ἐξισώσεις διὰ νά εὕρωμεν τὴν y . Οὕτως ἔχομεν

$$y(t) = -3Ae^{3t} + \frac{1}{2}Be^{-4t} \quad (270)$$

Παράδειγμα 23. Πρός λύσιν τοῦ συστήματος

$$\frac{dx}{dt} + y = t^3, \quad \frac{dy}{dt} - x = t, \quad (271)$$

δυνάμεθα νά παραγωγίσωμεν τὴν πρώτην ἐξίσωσιν ὡς πρὸς t λαμβάνοντες

$$\frac{dy}{dt} = 3t^2 - \frac{d^2x}{dt^2} \quad (272)$$

Εἰσάγοντες αὐτὴν εἰς τὴν δευτέραν ἐξίσωσιν τῆς (271) εὐρίσκομεν

$$\frac{d^2x}{dt^2} + x = 3t^2 - t \quad (273)$$

ὡς ἐξίσωσιν διὰ τὴν x . Αὕτῃ λύεται διὰ τῶν γνωστῶν μεθόδων καὶ αἱ τελικαὶ λύσεις εἶναι

$$\left. \begin{aligned} x &= A \cos t + B \sin t + 3t^2 - t - 6, \\ y &= A \sin t - B \cos t + t^3 - 6t + 1, \end{aligned} \right\} \quad (274)$$

ὡς δύναται νά ἐπαληθεύσῃ ὁ ἀναγνώστης.

Παρόμοιαι τεχνικαὶ δύνανται νά ἐφαρμοσθοῦν εἰς γραμμικὰς ἐξισώσεις ἀνωτέρας τάξεως, ἀλλ' ἡ διαδικασία τῆς ἀπαλοιφῆς μιᾶς

ἡ περισσοτέρων ἐξηρητημένων μεταβλητῶν ἐνδέχεται νά εἶναι πολὺ-πλοκος. "Αλλαι μέθοδοι λύσεως εἶναι ἐνύοτε καρποφόροι. Μία τούτων βασίζεται εἰς τόν μετασχηματισμόν Laplace (βλ. Κεφ. 23) καί θά ἀναπτυχθῇ ἀργότερον, ἐνῶ ἐτέρα στηρίζεται εἰς τήν γραφήν τῶν ἐξισώσεων ὑπό μορφήν πινάκων. Τό ἀκόλουθον παράδειγμα διασαφηνίζει τήν βασικήν ἰδέαν.

Παράδειγμα 24. "Εστωσαν αἱ ἀκόλουθοι τρεῖς ἐξισώσεις

$$\left. \begin{aligned} \frac{dx_1}{dt} &= \alpha_{11}x_1 + \alpha_{12}x_2 + \alpha_{13}x_3 \\ \frac{dx_2}{dt} &= \alpha_{21}x_1 + \alpha_{22}x_2 + \alpha_{23}x_3 \\ \frac{dx_3}{dt} &= \alpha_{31}x_1 + \alpha_{32}x_2 + \alpha_{33}x_3 \end{aligned} \right\} \quad (275)$$

ὅπου οἱ συντελεσταί α_{ik} ($i, k = 1, 2, 3$) εἶναι σταθεραί καί τά x_1, x_2, x_3 εἶναι ἄγνωστοι (συναρτήσεις).

Τό σύστημα γράφεται ὑπό μορφήν πινάκων ὥς

$$\frac{dX}{dt} = AX \quad (276)$$

ὅπου

$$X = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} \quad \text{καί} \quad A = \begin{pmatrix} \alpha_{11} & \alpha_{12} & \alpha_{13} \\ \alpha_{21} & \alpha_{22} & \alpha_{23} \\ \alpha_{31} & \alpha_{32} & \alpha_{33} \end{pmatrix} \quad (277)$$

Ἡ λύσις τῆς (276) εὐκόλως ἐπαληθεύεται ὅτι εἶναι ἡ

$$X = e^{At}X(0) \quad (278)$$

ὅπου $X(0)$ εἶναι τό διάνυσμα-στήλη τῶν τιμῶν τῶν x_1, x_2, x_3 διὰ $t = 0$ (ὑποτιθεμένου ὅτι δίδεται) καί

$$e^{At} = I + A + \frac{A^2}{2!} + \frac{A^3}{3!} + \dots \quad (279)$$

τοῦ I παριστῶντος τόν ταυτοτικό πινάκα τάξεως 3. Βλέπομεν λοιπόν ὅτι ἡ λύσις τοῦ συστήματος (275) ἐδράζεται ἐπὶ τοῦ ὑπολογι-

σμοῦ τοῦ πίνακος (279). Ἐκτός ἐάν ὁ A εἶναι μικρῆς τάξεως, ὁ ὑπολογισμός τοῦ e^{At} ἀπαιτεῖ πολλήν ἀριθμητικήν ἐργασίαν (ἐκτός ἐάν τύχη πολλά τῶν στοιχείων νά εἶναι μηδέν). Οὐχ ἥττον, πρόσφατοι ὑπολογιστικά μέθοδοι καθιστοῦν τοῦτο δυνατόν καί ἡ διά πινάκων ἀντιμετώπισις τοῦ προβλήματος εἶναι ἀξιοσύστατος ὅταν ὁ ἀριθμός τῶν ἐξηρητημένων μεταβλητῶν εἶναι μεγάλος.

21.12. Ἀπλαῖ μή Γραμμικά Ἐξισώσεις

Εἰς ὀλίγας ἀπλᾶς περιπτώσεις, μή γραμμικά ἔξισώσεις δύνανται νά ἀναχθοῦν εἰς γραμμικήν μορφήν. Ἐπὶ παραδείγματι, ἡ ἐξίσωσις τοῦ Bernoulli

$$\frac{dy}{dx} + P(x)y = Q(x)y^n, \quad (n > 1), \quad (280)$$

ὅπου $P(x)$ καί $Q(x)$ εἶναι δοθεῖσαι συναρτήσεις τῆς x , ἀνάγεται εἰς τήν γραμμικήν μορφήν

$$\frac{1}{(1-n)} \cdot \frac{dz}{dx} + P(x)z = Q(x) \quad (281)$$

θέτοντες $y^{1-n} = z$. Μερικά ἄλλα μή γραμμικά ἔξισώσεις δύνανται νά λυθοῦν θέτοντες

$$\frac{dy}{dx} = p, \quad (282)$$

ὁπότε

$$\frac{d^2y}{dx^2} = \frac{dp}{dx} = p \frac{dp}{dy}. \quad (283)$$

Ἐπὶ παραδείγματι, ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{d^2y}{dx^2} - 2y = 2y^3 \quad (284)$$

γράφεται χρησιμοποιοῦντες τήν (283) ὥς

$$p \frac{dp}{dy} = 2y + 2y^3, \quad (285)$$

ἡ ὁποία εἶναι ἐξίσωσις ὥς πρὸς p μέ χωριζομένης μεταβλητάς ἡ δέ ἀνεξάρτητος μεταβλητή εἶναι ἡ y . Μία ἀκόμη ὁλοκλήρωσις δίδει τήν

y συναρτήσῃ τῆς x .

21.13. "Άλλαι Μέθοδοι Λύσεως Διαφορικῶν Ἐξισώσεων

Ἦσχολήθημεν εἰς τό παρόν Κεφάλαιον μέ τήν λύσιν συνήθων γραμμικῶν ἔξισώσεων (κυρίως μέ σταθερούς συντελεστάς) καί μέ ἔξισώσεις αἱ ὁποῖαι καταλήγουν εἰς αὐτάς. Μία ἀκόμη χρήσιμος μέθοδος δι' ἐπίλυσιν ἔξισώσεων μέ σταθερούς συντελεστάς χρησιμοποιοῦσα μετασχηματισμούς Laplace ἐξετάζεται εἰς τό Κεφ. 23.

Γραμμικά ἔξισώσεις μέ μεταβλητούς συντελεστάς εἶναι ἐν γένει, δυσκολώτεραι νά λυθοῦν, καί ὡς θά ἴδωμεν εἰς τό ἐπόμενο κεφάλαιον μία τεχνική προσεγγίσεως διὰ σειρᾶς εἶναι ἡ βασική μέθοδος ἐπιλύσεως.

Μή γραμμικά ἔξισώσεις ἐπιλύονται συνήθως δι' ἀριθμητικῶν μεθόδων καί διὰ πληρεστέραν ἀνάπτυξιν τῆς ἀριθμητικῆς λύσεως διαφορικῶν ἔξισώσεων (γραμμικῶν καί μή γραμμικῶν) ὁ ἀναγνώστης παραπεμπεται εἰς εἰδικά βιβλία.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 21

1. Ἐπιλύσατε τάς κατωτέρω πρώτης τάξεως ἔξισώσεις.

$$(α) \quad \frac{dy}{dx} = \frac{y+1}{x+1}, \quad \text{δοθέντος ὅτι } y = 1 \text{ ὅταν } x = 0.$$

$$(β) \quad x \frac{dy}{dx} + 3y = 2, \quad \text{δοθέντος ὅτι } y = 2 \text{ ὅταν } x = 1.$$

$$(γ) \quad x^2 \frac{dy}{dx} + xy = y^2,$$

$$(δ) \quad \frac{dy}{dx} = \frac{x+2y+3}{3x+6y+7},$$

$$(ε) \quad \frac{dy}{dx} + \frac{y}{x} = \sin x, \quad \text{δοθέντος ὅτι } y = 0 \text{ ὅταν } x = \pi.$$

2. (i) Ἐπιλύσατε τήν διαφορικήν ἐξίσωσιν

$$(x+1) \frac{dy}{dx} - 3y = (x+1)^5$$

δοθέντος ὅτι $y = \frac{3}{2}$ ὅταν $x = 0$.

(ii) Εὑρετε τὴν γενικὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{d^2y}{dx^2} + 4 \frac{dy}{dx} + 4y = 2 \cos^2 x. \quad (\text{C.U.})$$

3. Ἐπιλύσατε τὰς ἐξισώσεις

$$(i) x(x+1) \frac{dy}{dx} - (x+2)y = x^3(2x-3),$$

$$(ii) \frac{d^2y}{dx^2} + 3 \frac{dy}{dx} + 2y = xe^{-x}. \quad (\text{C.U.})$$

4. Εὑρετε τὴν γενικὴν λύσιν ἐκάστης τῶν κατωτέρω ἐξισώσεων

$$(i) \frac{d^2y}{dx^2} - 6 \frac{dy}{dx} + 10y = 20 - e^{2x},$$

$$(ii) (x^2 + 3x + 2) \frac{dy}{dx} + xy = x(x+1). \quad (\text{C.U.})$$

5. Ἐπιλύσατε τὰς ἐξισώσεις

$$(i) \frac{dy}{dx} + y \log_e x = e^{-x \log_e x},$$

$$(ii) \frac{d^2y}{dx^2} - n^2y = e^{nx}, \quad (n \text{ σταθερά}) \quad (\text{C.U.})$$

6. Ἐλέγξατε τὰς κατωτέρω ἐξισώσεις ἐάν εἶναι "ἀκριβεῖς", (ὅλοι καὶ παράγωγοι μιᾶς συναρτήσεως) καὶ ἐπιλύσατε ἐκεῖνας αἱ ὁποῦαι εἶναι ἀκριβεῖς. Αἱ ἄλλαι δύνανται νὰ γίνουν ἀκριβεῖς διὰ μετασχηματισμοῦ. Εἰς ἐκάστην περίπτωσιν εὑρετε τὸν κατάλληλον μετασχηματισμόν καὶ ἐν συνεχείᾳ ἐπιλύσατε τὴν ἐξίσωσιν

$$(a) e^x \sin x \frac{dy}{dx} + (1 + e^x) \cos x = 0,$$

$$(b) x \frac{dy}{dx} + y(x^2 + \log_e y) = 0,$$

$$(c) (y^2 - x^2) \frac{dy}{dx} + 2xy = 0,$$

$$(d) (y^4 + 2y^2 - x^3 + 5x^2y - 21xy^2) \frac{dy}{dx} + (x^3 - 3x^2y + 5xy^2 - 7y^3) = 0.$$

7. Εὑρετε τὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{d^2y}{dx^2} + 6 \frac{dy}{dx} + 8y = \cosh 2x$$

διὰ τὴν ὁποῖαν $y = 0$, $\frac{dy}{dx} = 1$ ὅταν $x = 0$. (C.U.)

8. Ἐπιλύσατε τὰς ἐξισώσεις

$$(i) (D^2 - D - 2)y = \sin x,$$

$$(ii) (D^2 + 2D + 1)y = 4 \sinh x,$$

$$(iii) (D^2 - 2D + 5)y = e^x \sin x,$$

$$(iv) (D^2 - 4D + 5)y = x^2 e^{2x} \sin x.$$

9. Εὑρετε τὴν λύσιν τῆς

$$\frac{d^3y}{dx^3} - 2 \frac{d^2y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} - 2y = 12 \sin 2x - 4x$$

ἡ ὁποία ἱκανοποιεῖ τὴν $\frac{d^2y}{dx^2} = -4$, $\frac{dy}{dx} = 5$, $y = 2$ διὰ $x = 0$ (C.U.)

10. Χρησιμοποιοῦντες τὴν ἀντικατάστασιν $x = \sin \theta$ μετασχηματίσατε τὴν ἐξίσωσιν

$$\cos \theta \frac{d^2y}{d\theta^2} + \sin \theta \frac{dy}{d\theta} + 4y \cos^3 \theta = 8 \cos^5 \theta$$

εἰς μίαν ἄλλην μέ x ὡς ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν. Ἐν συνεχείᾳ ἐπιλύσατε τὴν ἐξίσωσιν.

11. Μετατρέψατε τὴν ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν εἰς τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$x^2 \frac{d^2y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + y = 0$$

ἀπὸ x εἰς z ὅπου $z = \log_e x$ καὶ ἐν συνεχείᾳ εὑρετε τὴν γενν -

κήν λύσιν.

(C.U.)

12. Εύρετε η τοιοῦτον ὥστε ἡ ἀντικατάστασις $y = zx^\Pi$ νά μετασχηματίζη τήν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + 2x(x+2) \frac{dy}{dx} + 2(x+1)^2 y = e^{-x} \cos x$$

εἰς μίαν ἄλλην μέ σταθεροὺς συντελεστές. Ἐν συνεχείᾳ ἐπιλύσατε τήν ἀρχικὴν ἐξίσωσιν καὶ δείξατε ὅτι εἰς ὅλας τὰς λύσεις ἡ y εἶναι μικρά ὅταν ἡ x εἶναι μεγάλη καὶ θετικὴ. (L.U.)

13. Τό διάνυσμα $\mathbf{r} = (x, y, z)$ ἱκανοποιεῖ τήν διανυσματικὴν ἐξίσωσιν

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = e\mathbf{E} + \frac{e}{c} \left(\frac{d\mathbf{r}}{dt} \wedge \mathbf{H} \right),$$

ὅπου $\mathbf{E} = (0, E, 0)$, $\mathbf{H} = (0, 0, H)$ καὶ e, m, c, E, H εἶναι σταθεραί.

Γράψατε τήν ἐξίσωσιν ὡς πρὸς τὰς συντεταγμένας προβολὰς τῆς καὶ δείξατε ἐπιλύοντες τήν ἐξίσωσιν ὅτι

$$\begin{aligned} x &= \frac{cEt}{H} - \frac{mc^2 E}{eH^2} \sin\left(\frac{eH}{mc} t\right), \\ y &= \frac{mc^2 E}{eH^2} \left\{ 1 - \cos\left(\frac{eH}{mc} t\right) \right\}, \\ z &= 0, \end{aligned}$$

δοθέντος ὅτι $\mathbf{r} = 0, \dot{\mathbf{r}} = 0$ διὰ $t = 0$.

(C.U.)

14. Χρησιμοποιοῦντες τὸν μετασχηματισμὸν $x = e^t$ ἐπιλύσατε τὰς ἐξισώσεις

$$(i) \quad x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} - y = 0,$$

$$(ii) \quad \frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{1}{x} \frac{dy}{dx} - \frac{4}{x^2} y = 1 + x^2,$$

$$(iii) \quad x^3 \frac{d^3 y}{dx^3} + 3x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + 8y = 65 \cos(\log_e x).$$

15. Εύρετε τὰς γενικὰς λύσεις τῶν κατωτέρω συστημάτων

$$(i) \quad \frac{dx}{dt} = x - 2y, \quad \frac{dy}{dt} = y - 2x,$$

$$(ii) \frac{d^2x}{dt^2} = x - y, \quad \frac{d^2y}{dt^2} = y - x.$$

16. Εὑρετε τὴν λύσιν τοῦ συστήματος

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 3 \frac{dx}{dt} - 2x + \frac{dy}{dt} - 3y = 2e^{-t},$$

$$2 \frac{dx}{dt} - x + \frac{dy}{dt} - 2y = 0,$$

ἢ ὁποῖα πληροῦ τάς συνθήκας $x = 0, \frac{dx}{dt} = 0, y = 4$ διὰ $t = 0$
(C.U.)

17. Ἐπιλύσατε τὸ σύστημα

$$\frac{d^2x}{dt^2} + 2a \frac{dy}{dt} + a^2x = \cos at,$$

$$\frac{d^2y}{dt^2} + 2a \frac{dx}{dt} + a^2y = 0,$$

ὅπου a εἶναι μὴ σταθερά.

(L.U.)

18. Ἐπιλύσατε τὸ σύστημα

$$\frac{dx}{dt} + k(y+z) = 0,$$

$$\frac{dy}{dt} + k(z+x) = 0,$$

$$\frac{dz}{dt} + k(x+y) = 0,$$

ὅπου k εἶναι μὴ σταθερά.

19. Ἐπιλύσατε τὰς κατωτέρω ἐξισώσεις ἀφοῦ μετασχηματίζετε αὐτὰς εἰς γραμμικὰς

$$(\alpha) \quad \frac{dy}{dx} = \sin^2(x-2y),$$

$$(\beta) \quad x \sec^2 y \frac{dy}{dx} + \tan y = x^2.$$

20. Ἐπιλύσατε τὰς κατωτέρω μὴ γραμμικὰς ἐξισώσεις

$$(a) \frac{d^2y}{dx^2} + 2\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 = y^2, \text{ όταν } \frac{dy}{dx} = \frac{1}{4} \text{ δαί } y = 0,$$

$$(b) \frac{d^2y}{dx^2} - 2y = 2y^3, \text{ όταν } \frac{dy}{dx} = 1 \text{ δαί } y = 0,$$

$$(c) x \frac{d^2y}{dx^2} = (1+y) \frac{dy}{dx}, \text{ όταν } y = 0, \frac{dy}{dx} = 0 \text{ δαί } x = 0,$$

$$(d) y \frac{d^2y}{dx^2} = 1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2, \text{ όταν } \frac{dy}{dx} = 0 \text{ δαί } y = 1.$$

21. Δείξατε ότι η λύσις της μή γραμμικής εξίσωσης

$$\frac{d^2y}{dx^2} + y + \frac{y^3}{b^2} = 0$$

ή ικανοποιούσα τάς συνθήκας $y = a, \frac{dy}{dx} = 0$ όταν $x = 0$ (όπου a καί b εἶναι σταθεραὶ) εἶναι ἡ

$$x = \left(1 + \frac{a^2}{b^2}\right)^{-\frac{1}{2}} F(k, \phi),$$

ὅπου $k^2 = \frac{a^2}{2(a^2 + b^2)}, \phi = \cos^{-1}\left(\frac{y}{a}\right)$, καί $F(k, \phi)$ εἶναι τὸ ἐλλειπτικόν ὀλοκλήρωμα πρώτου εἴδους (βλ. Κεφ. 16).

22. Ἐάν δύο οἰκογένειαι καμπύλων τέμνωνται ὀρθογωνίως παντοῦ, τότε καλοῦνται ὀρθογώνιοι οἰκογένειαι, ἑκάστη δέ τούτων εἶναι σύνολον ὀρθογωνίων τροχιῶν διὰ τήν ἄλλην. Εὑρετε τάς ὀρθογωνίους τροχιὰς τῶν ἀκολουθῶν οἰκογενειῶν καμπύλων

(a) $y = x^2 + c$, (b) $y = ce^x$, (c) $x^2 + y^2 = 2cx$, ὅπου c εἶναι αὐθαίρετος παράμετρος.

23. Δείξατε ὅτι ἐάν $P(x) + Q(x) + 1 = 0$, τότε ἡ $y = e^x$ εἶναι μία λύσις τῆς εξίσωσης

$$\frac{d^2y}{dx^2} + P(x) \frac{dy}{dx} + Q(x)y = 0.$$

Ὅθεν δείξατε ὅτι ἡ γενική λύσις τῆς εξίσωσης

$$x \frac{d^2y}{dx^2} - (2x+1) \frac{dy}{dx} + (x+1)y = 0$$

είναι

$$y = (Ax^2 + B)e^x.$$

24. Δείξτε ότι η

$$\frac{d^2y}{dx^2} + \omega^2 y = 0$$

(ω είναι σταθερά) έχει λύσιν διάφορον τοῦ μηδενός ἱκανοποιοῦσαν τὰς συνθήκας $y = 0$ ὅταν $x = 0$ καὶ $y = 0$ ὅταν $x = \alpha$ (α σταθερά) μόνον ἂν $\omega = \frac{n\pi}{\alpha}$ ὅπου n εἶναι ἀκέραιος. (Τό ἀπειροσύνολον αὐτό τῶν διακεκριμένων τιμῶν τοῦ ω καλεῖται σύνολον τῶν ἰδιοτιμῶν αἱ δέ ἀντίστοιχοι λύσεις καλοῦνται ἰδιοσυναρτήσεις).

25. Δείξτε ότι η ἐξίσωσις

$$\frac{d^4y}{dx^4} + (\lambda^2 - \mu^2) \frac{d^2y}{dx^2} - \lambda^2 \mu^2 y = 0$$

ἔχει λύσιν διάφορον τοῦ μηδενός ἱκανοποιοῦσαν τὰς συνθήκας

$$y = 0, \quad \frac{dy}{dx} = 0 \quad \text{διὰ } x = 0,$$

$$y = 0, \quad \frac{d^2y}{dx^2} = 0 \quad \text{διὰ } x = l,$$

ὅπου λ, μ, σ εἶναι δοθεῖσαι σταθεραὶ μόνον ἂν

$$\frac{\tan \lambda l}{\lambda} = \frac{\tanh \mu l}{\mu}.$$

26. Χρησιμοποιοῦντες τόν μετασχηματισμόν $x = t^3$, ἢ ἄλλως, δείξατε ότι η ἐξίσωσις

$$9x^2 \frac{d^2y}{dx^2} + 6x \frac{dy}{dx} + \lambda x^{2/3} y = 0,$$

ὅπου λ εἶναι σταθερά, ἔχει λύσιν διάφορον τοῦ μηδενός ἱκανοποιοῦσαν τὰς συνθήκας $y = 0$ διὰ $x = 0$ καὶ διὰ $x = 1$ μόνον ἂν $\lambda = n^2 \pi^2$ ($n = 1, 2, 3, \dots$). (L.U.)

27. Προσδιορίσατε τόν πῦνακα A οὔτως ὥστε τό σύστημα τῶν τριῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων

$$\frac{dy_1}{dt} = y_1 + y_2 + 3y_3 ,$$

$$\frac{dy_2}{dt} = 5y_1 + 2y_2 + 6y_3 ,$$

$$\frac{dy_3}{dt} = -2y_1 - y_2 - 3y_3 ,$$

δύναται να γραφῇ ὑπό τήν μορφήν

$$\frac{dY}{dt} = AY$$

ὅπου $Y = (y_1, y_2, y_3)'$. Ὑπολογίσατε τοὺς A^2 καὶ A^3 . Ὅθεν εὑρε-
τε τήν λύσιν τοῦ δοθέντος συστήματος ὑπό τὰς συνθήκας $y_1 = 0$
 $y_2 = -1$, $y_3 = 1$ διὰ $t = 0$.

28. Ἐπαληθεύσατε ὅτι ἡ λύσις τῆς ἐξισώσεως ὑπό μορφήν πινάκων

$$\frac{dY(t)}{dt} = AY(t) + Y(t)B,$$

ὅπου A καὶ B εἶναι σταθεροῦ τετραγωνικοῦ πίνακες τῆς αὐτῆς
τάξεως καὶ $Y(t)$ τετραγωνικός πίναξ, εἶναι ἡ

$$Y(t) = e^{At} Y(0) e^{Bt}$$

ὅπου $Y(0)$ εἶναι ἡ $Y(t)$ διὰ $t = 0$.

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 22.

ΛΥΣΙΣ ΔΙΑ ΣΕΙΡΩΝ ΣΥΝΗΘΩΣ ΔΙΑΦΟΡΙΚΩΝ ΕΞΙΣΩΣΕΩΝ

22.1. Μέθοδος Leibnitz - Maclaurin

Ὡς ἀνεφέρθη εἰς τό προηγούμενον κεφάλαιον, γραμμικαί διαφορικαί ἐξισώσεις μέ μεταβλητούς συντελεστάς δύνανται συνήθως νά λυθοῦν δι' ὑποθέσεως μιᾶς λύσεως ὑπό μορφήν μιᾶς δυναμοσειράς ὡς πρὸς x . Μία ἐκ τῶν ἀπλουστείων μεθόδων νά ἐπιτύχωμεν αὐτό εἶναι διὰ χρησιμοποίησεως τῆς μεθόδου τῶν Leibnitz - Maclaurin ὡς δεικνύεται εἰς τὰ κατωτέρω παραδείγματα.

Παράδειγμα 1. "Ἴνα λύσωμεν τήν ἐξίσωσιν

$$(1-x^2)\frac{d^2y}{dx^2}-5x\frac{dy}{dx}-3y=0 \quad (1)$$

πρῶτον παραγωγίζομεν n φορές χρησιμοποιοῦντες τόν τύπον τοῦ Leibnitz (Κεφ. 3, § 3.6) ὅτε λαμβάνομεν

$$(1-x^2)y^{(n+2)}-x(2n+5)y^{(n+1)}-(n+1)(n+3)y^{(n)}=0, \quad (2)$$

ὅπου, ἐν γένει, ἡ $y^{(r)}$ παριστᾷ τήν $d^r y/dx^r$. Ἐάν λοιπόν ὑποθέσωμεν μίαν λύσιν τῆς (1) ὑπό τήν μορφήν ἀναπτύγματος τοῦ y κατὰ Maclaurin, τότε

$$y = y(0) + xy^{(1)}(0) + \frac{x^2}{2!}y^{(2)}(0) + \dots + \frac{x^r}{r!}y^{(r)}(0) + \dots, \quad (3)$$

ὅπου $y^{(r)}(0)$ παριστᾷ τήν τιμήν τοῦ $d^r y/dx^r$ διὰ $x = 0$. Αἱ τιμαί αὐτῶν τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν δύνανται τώρα νά εὑρεθοῦν τῇ βοηθείᾳ τῆς ἀναγωγικῆς σχέσεως

$$y^{(n+2)}(0) = (n+1)(n+3)y^{(n)}(0), \quad (n \geq 0), \quad (4)$$

ή όποία προκύπτει έκ τής (2) θέτοντες $x = 0$. "Οθεν έχομεν

$$\left. \begin{aligned} y^{(2)}(0) &= 1 \cdot 3 \cdot y(0), \\ y^{(3)}(0) &= 2 \cdot 4 \cdot y^{(1)}(0), \\ y^{(4)}(0) &= 3 \cdot 5 \cdot y^{(2)}(0) = 1 \cdot 3^2 \cdot 5 \cdot y(0), \\ y^{(5)}(0) &= 4 \cdot 6 \cdot y^{(3)}(0) = 2 \cdot 4^2 \cdot 6 \cdot y^{(1)}(0), \\ y^{(6)}(0) &= 5 \cdot 7 \cdot y^{(4)}(0) = 1 \cdot 3^2 \cdot 5^2 \cdot 7 \cdot y(0), \end{aligned} \right\} \quad (5)$$

καί ούτω καθ'έξής. Πράγματι αί τιμαί όλων τών διαφορικῶν συντε -
λεστών διά $x = 0$ δύνανται κατ'αυτόν τόν τρόπον νά έκφρασθοῦν συν -
αρτήσει τών $y(0)$ καί $y^{(1)}(0)$. Συνεπῶς ή (3) γίνεται

$$\begin{aligned} y = y(0) &\left(1 + \frac{1 \cdot 3}{2!} x^2 + \frac{1 \cdot 3^2 \cdot 5}{4!} x^4 + \frac{1 \cdot 3^2 \cdot 5^2 \cdot 7}{6!} x^6 + \dots \right) \\ &+ y^{(1)}(0) \left(x + \frac{2 \cdot 4}{3!} x^3 + \frac{2 \cdot 4^2 \cdot 6}{5!} x^5 + \frac{2 \cdot 4^2 \cdot 6^2 \cdot 8}{7!} x^7 + \dots \right). \end{aligned} \quad (6)$$

Ἡ ἐξίσωσις (6) δύναται νά χαρακτηρισθῇ ὡς ή γενική λύσις τής
(1) ἐπειδή περιέχει δύο αὐθαιρέτους σταθεράς $y(0)$ καί $y^{(1)}(0)$, αἱ
όποῖαι καθορίζονται ὑπό τών συνοριακῶν συνθηκῶν τής λύσεως. "Εστω
ἐπί παραδείγματι, ὅτι ή (1) πρόκειται νά λυθῇ ὑπό τούς περιορι -
σμούς $y(0) = 0, y^{(1)}(0) = 1$. Τότε ή (6) γίνεται

$$\begin{aligned} y = x + \frac{2 \cdot 4}{3!} x^3 + \frac{2 \cdot 4^2 \cdot 6}{5!} x^5 + \frac{2 \cdot 4^2 \cdot 6^2 \cdot 8}{7!} x^7 + \dots \\ + \frac{2 \cdot 4^2 \cdot 6^2 \dots (2r)^2 (2r+2)}{(2r+1)!} x^{2r+1} + \dots \end{aligned} \quad (7)$$

ή όποία συγκλίνει, συμφώνως πρός τό κριτήριον τοῦ λόγου διά $x < 1$.

Ἐπειδή αἱ λύσεις αὐταί ἔχουν εὐρεθῇ δι'ἀναπτύξεως τής y
περί τό σημείον $x = 0$ (δηλ. εἰς σειρᾶν Maclaurin) συνήθως ἀνα -
φέρονται ὡς λύσεις περί τό $x = 0$. Διά νά λάβωμεν τάς λύσεις πλη -
σίον ἄλλου σημείου, ἔστω $x = \alpha$, ή (3) πρέπει νά ἀντικατασταθῇ ὑ -
πό τής σειρᾶς Taylor

$$y = y(a) + (x-a)y^{(1)}(a) + \frac{(x-a)^2}{2!}y^{(2)}(a) + \dots + \frac{(x-a)^r}{r!}y^{(r)}(a) + \dots, \quad (8)$$

ἐνῶ ἡ (4) θά πρέπει νά ἀντικατασταθῇ ὑπό τῆς ἀναγωγικῆς σχέσεως

$$(1-a^2)y^{(n+2)}(a) - (2n+5)ay^{(n+1)}(a) - (n+1)(n+3)y^{(n)}(a) = 0 \quad (9)$$

προκυπτούσης ἐκ τῆς (2) θέτοντες $x = a$. Εἰς τό κεφάλαιον ὅμως αὐτό ἐνδιαφερόμεθα μόνον διὰ λύσεις περὶ τό $x = 0$.

Παράδειγμα 2. Ἵνα εὕρωμεν μίαν λύσιν τῆς

$$x \frac{d^2y}{dx^2} + (1+x) \frac{dy}{dx} + 2y = 0 \quad (10)$$

περὶ τό $x = 0$, πρῶτον παραγωγίζομεν τὴν ἐξίσωσιν n φορές χρησι-
μοπολοῦντες τόν τύπον τοῦ Leibnitz. Ἐξ αὐτοῦ εὐρίσκομεν

$$xy^{(n+2)} + (1+n+x)y^{(n+1)} + (n+2)y^{(n)} = 0, \quad (11)$$

ἢ ὁποῦα ὅταν $x = 0$ γίνεται

$$y^{(n+1)}(0) = -\frac{n+2}{n+1}y^{(n)}(0). \quad (12)$$

Ἡ ἀναγωγικὴ αὐτὴ σχέσηις καθιστᾷ δυνατόν τόν ὑπολογισμόν τῶν συν-
τελεστών $y^{(r)}(0)$ τοῦ ἀναπτύγματος κατὰ Maclaurin

$$y = y(0) + xy^{(1)}(0) + \frac{x^2}{2!}y^{(2)}(0) + \dots + \frac{x^r}{r!}y^{(r)}(0) + \dots \quad (13)$$

συναρτήσεσι τῆς $y(0)$. Ἐπὶ παραδείγματι,

$$\left. \begin{aligned} y^{(1)}(0) &= -2y(0), \\ y^{(2)}(0) &= -\frac{3}{2}y^{(1)}(0) = 3y(0), \\ y^{(3)}(0) &= -\frac{4}{3}y^{(2)}(0) = -4y(0), \\ y^{(4)}(0) &= -\frac{5}{4}y^{(3)}(0) = 5y(0), \end{aligned} \right\} \quad (14)$$

καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς. Κατὰ συνέπειαν, ἡ (13) γίνεται

$$y = y(0) \left(1 - 2x + \frac{3}{2!}x^2 - \frac{4}{3!}x^3 + \frac{5}{4!}x^4 + \dots + (-1)^r \left(\frac{r+1}{r!} \right) x^r + \dots \right), \quad (15)$$

ὅπου $y(0)$ εἶναι μία ἀυθαίρετος σταθερά τῆς ὁποῦας ἡ τιμὴ ὀρίζε-
ται, ἐν γένει, ὑπό τῆς συνοριακῆς συνθήκης ἐπὶ τῆς y . Μολαταῦτα
ἐν ἀντιθέσει πρὸς τὴν εὐρεθεῦσαν λύσιν εἰς τό Παράδειγμα 1, ἡ
(15) δέν εἶναι ἡ γενικὴ λύσις τῆς (10) ἐφ' ὅσον περιέχει μόνον μί-

αν αὐθαίρετον σταθεράν τήν ($y(0)$). Πλήν ὅμως, ὡς εἴδομεν εἰς τό Κεφ. 21, § 21.9, δοθείσης μιᾶς λύσεως εἶναι σχετικῶς εὐκόλον νά εὕρωμεν μίαν ἄλλην δι' ἀπ' εὐθείας ἀντικαταστάσεως. Ἔστω ὅτι ἀναφερόμεθα εἰς τήν (15) ὡς y_1 . Τότε μίᾳ ἄλλῃ λύσει y_2 δύναται νά εὐρεθῇ θέτοντες

$$y_2 = u(x)y_1 \quad (16)$$

εἰς τήν (10) καί λύοντες ὡς, πρὸς $u(x)$. Κατ' αὐτόν τόν τρόπον ἔχομεν

$$x(u^{(2)}y_1 + 2u^{(1)}y_1^{(1)} + uy_1^{(2)}) + (1+x)(u^{(1)}y_1 + uy_1^{(1)}) + 2uy_1 = 0, \quad (17)$$

ἥ, ἐπειδὴ ἡ y_1 εἶναι ἥδη λύσις τῆς (10),

$$x(u^{(2)}y_1 + 2u^{(1)}y_1^{(1)}) + (1+x)u^{(1)}y_1 = 0. \quad (18)$$

Γράφοντες τήν (18) ὡς

$$\frac{u^{(2)}}{u^{(1)}} + 2\frac{y_1^{(1)}}{y_1} + \frac{1}{x} + 1 = 0, \quad (19)$$

καί ὁλοκληρώνοντες, εὐρίσκομεν

$$xe^x y_1^2 \frac{du}{dx} = c, \quad (20)$$

ὅπου c εἶναι ἡ αὐθαίρετος σταθερά τῆς ὁλοκληρώσεως.

Συνεπῶς

$$u = c \int \frac{e^{-x}}{xy_1^2} dx \quad (21)$$

καί

$$y_2 = cy_1 \int \frac{e^{-x}}{xy_1^2} dx. \quad (22)$$

Ἡ γενική λύσις τῆς (10) εἶναι τώρα ἓνας αὐθαίρετος γραμμικός συνδυασμός τῶν y_1 καί y_2

$$y = Ay_1 + By_1 \int \frac{e^{-x}}{xy_1^2} dx, \quad (23)$$

ὅπου A καί B εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί καί ἡ y_1 ὀρίζεται ἐκ τῆς (15).

22.2. Ἡ Μέθοδος τοῦ Frobenius

Τό εἶδος τῶν ἐξισώσεων τὰς ὁποίας θά λύσωμεν διὰ τῆς μεθόδου αὐ-

της υποτίθεται ότι έχει την μορφήν

$$\frac{d^2y}{dx^2} + p(x)\frac{dy}{dx} + q(x)y = 0, \quad (24)$$

όπου $p(x)$ και $q(x)$ είναι δοθεῖσαι συναρτήσεις της x .

Θέλουμεν νά εὑρωμεν λύσεις εἰς τήν περιοχήν τοῦ $x = 0$. Διὰ νά εἶναι δέ αὐτό δυνατόν πρέπει ἡ $p(x)$ καί $q(x)$ νά εἶναι τοιαῦται ὥστε ἡ ἀμφοτέρα τά $p(0)$ καί $q(0)$ νά εἶναι πεπερασμένα ὁπότε τό $x = 0$ καλεῖται σύνηθες σημεῖον τῆς ἐξισώσεως ἡ ἀμφοτέρα τά $x^p(x)$ καί $x^2q(x)$ παραμένουν πεπερασμένα διὰ $x = 0$, ὅτε τό $x = 0$ καλεῖται κανονικόν ἰδιάζον σημεῖον. Ἐάν τά $p(x)$ καί $q(x)$ δέν ἱκανοποιοῦν μίαν τῶν δύο αὐτῶν συνθηκῶν τό σημεῖον $x = 0$ καλεῖται ἀνώμαλον ἰδιάζον σημεῖον καί ἡ μέθοδος τοῦ Frobenius διὰ λύσιν περί τό σημεῖον $x = 0$ δέν εἶναι ἐφαρμόσιμος. Ἐπὶ παραδείγματι

$$\text{τό } x = 0 \text{ εἶναι ἓν σύνηθες σημεῖον τῆς } \frac{d^2y}{dx^2} + x\frac{dy}{dx} + 2y = 0, \quad (25)$$

$$\text{τό } x = 0 \text{ εἶναι κανονικόν ἰδιάζον σημεῖον τῆς } \frac{d^2y}{dx^2} + \frac{3}{x}\frac{dy}{dx} + \frac{1}{x^2}y = 0, \quad (26)$$

$$\text{τό } x = 0 \text{ εἶναι ἀνώμαλον ἰδιάζον σημεῖον τῆς } \frac{d^2y}{dx^2} + \frac{1}{x^2}\frac{dy}{dx} + xy = 0. \quad (27)$$

Ἡ οὐσία τῆς μεθόδου τοῦ Frobenius ἔγκειται εἰς τήν ὑπόθεσιν λύσεως ὑπὸ μορφήν σειρᾶς τοῦ εἵδους

$$y = \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} = x^m(a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots + a_rx^r + \dots), \quad (28)$$

όπου $a_0, a_1, a_2, \dots, a_r, \dots$, καί m εἶναι σταθεραὶ ὑπὸ προσδιορισμόν. Αὕτη εἶναι γενικωτέρα τῆς ὑποθέσεως ἐνός ἀναπτύγματος κατὰ Mac-laurin ἐπειδὴ ἡ m δύναται νά ἔχη καί μὴ ἀκεραίας τιμᾶς. Ἡ μέθοδος αὕτη ἐπεξηγεῖται διὰ τῶν κατωτέρω παραδειγμάτων.

Παράδειγμα 3. Ἐστω ἡ ἐξίσωσις

$$4x\frac{d^2y}{dx^2} + 2\frac{dy}{dx} + y = 0. \quad (29)$$

Ὑποθέτοντες μίαν λύσιν τῆς μορφῆς

$$y = \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} \quad (30)$$

λαμβάνομεν ἀμέσως

$$\frac{dy}{dx} = \sum_{r=0}^{\infty} (m+r) a_r x^{m+r-1} \quad (31)$$

καί

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \sum_{r=0}^{\infty} (m+r)(m+r-1) a_r x^{m+r-2}. \quad (32)$$

Ὅθεν ἀντικαθιστῶντες τὰς (30), (31) καί (32) εἰς τὴν (29) εὐρύσκομεν

$$4 \sum_{r=0}^{\infty} (m+r)(m+r-1) a_r x^{m+r-1} + 2 \sum_{r=0}^{\infty} (m+r) a_r x^{m+r-1} + \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} = 0, \quad (33)$$

ἢ ὁποῖα, διὰ προσθέσεως τῶν δύο πρώτων ὅρων, γράφεται ὡς

$$2 \sum_{r=0}^{\infty} (m+r)(2m+2r-1) a_r x^{m+r-1} + \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} = 0. \quad (34)$$

Ἀναπτύσσοντες τὴν (34) ὡς

$$2m(2m-1) a_0 x^{m-1} + 2 \sum_{r=1}^{\infty} (m+r)(2m+2r-1) a_r x^{m+r-1} + \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} \quad (35)$$

καί γράφοντες $r+1$ ὅπου r εἰς τὸν δεύτερον ὅρον τῆς (35) εὐρύσκομεν

$$2m(2m-1) a_0 x^{m-1} + 2 \sum_{r=0}^{\infty} (m+r+1)(2m+2r+1) a_{r+1} x^{m+r} + \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} = 0. \quad (36)$$

Ἐκ συνδυασμοῦ τῶν τελευταίων δύο ὅρων τῆς (36) εὐρύσκομεν

$$2m(2m-1) a_0 x^{m-1} + \sum_{r=0}^{\infty} \{2(m+r+1)(2m+2r+1) a_{r+1} + a_r\} x^{m+r} = 0. \quad (37)$$

Ἐάν ἡ (37) εἶναι λύσις τῆς (29) δι' ὅλας τὰς τιμὰς τῆς x , τότε οἱ συντελεσταὶ ὅλων τῶν δυνάμεων τῆς x θὰ πρέπει νὰ μηδενίζωνται ἕκαστος κεχωρισμένως. Ἡ χαμηλοτέρα δύναμις τῆς x εἰς τὴν (37)

εἶναι ἡ x^{m-1} · συνεπῶς

$$2m(2m-1)a_0 = 0. \quad (38)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη καλεῖται ἐξίσωσις δείκτου ἐπειδὴ καθορίζει τὰς τιμὰς τοῦ δείκτου m · εἰς τὴν περίπτωσιν αὐτὴν (ὑποθέτοντες $\alpha_0 \neq 0$), $m = 0$ ἢ $1/2$. Ἡ ἐμφάνισις μιᾶς ἐξισώσεως δείκτου εἶναι τυπικὸν χαρακτηριστικὸν τῆς μεθόδου τοῦ Frobenius. Ὁ μηδενισμὸς τῶν συντελεστῶν ἀνωτέρων δυνάμεων τοῦ x (δηλ. τῶν x^{m+r} , $r = 0, 1, 2, \dots$) ὁδηγεῖ (ἐκ τοῦ δευτέρου ὅρου τῆς (37)) εἰς τὴν ἀναγωγικὴν σχέσιν

$$2(m+r+1)(2m+2r+1)a_{r+1} + a_r = 0 \quad (r = 0, 1, 2, \dots). \quad (39)$$

Ὅθεν λαμβάνοντες $m = 0$, ἡ (39) δίδει

$$a_1 = -\frac{a_0}{2 \cdot 1 \cdot 1} = -\frac{a_0}{2!}, \quad (40)$$

$$a_2 = -\frac{a_1}{2 \cdot 2 \cdot 3} = -\frac{a_1}{12} = \frac{a_0}{4!}, \quad (41)$$

$$a_3 = -\frac{a_2}{2 \cdot 3 \cdot 5} = -\frac{a_2}{30} = -\frac{a_0}{6!}, \quad (42)$$

καὶ γενικώτερον

$$a_r = \frac{(-1)^r}{(2r)!} a_0. \quad (43)$$

Συνεπῶς μία λύσις τῆς (29) εἶναι

$$y = x^0 \left(a_0 - \frac{a_0}{2!}x + \frac{a_0}{4!}x^2 - \frac{a_0}{6!}x^3 + \dots + \frac{(-1)^r a_0}{(2r)!}x^r + \dots \right), \quad (44)$$

ἡ ὁποία εὐκόλως ἀναγνωρίζεται ὡς ἡ σειρὰ τῆς

$$y = a_0 \cos \sqrt{x}, \quad (45)$$

ὅπου a_0 εἶναι μία ἀυθαίρετος σταθερά.

Δευτέρα λύσις τῆς (29) δύναται νὰ εὑρεθῇ δι' ἐξετάσεως τῆς περιπτώσεως $m = \frac{1}{2}$. Συμβολίζοντες τοὺς συντελεστὰς a_r εἰς τὴν λύσιν ταύτην διὰ b_r , ἡ ἀναγωγικὴ σχέσηις (39) δίδει (ὅταν $m = \frac{1}{2}$).

$$b_1 = -\frac{b_0}{2 \cdot (\frac{3}{2}) \cdot 2} = -\frac{b_0}{3!}, \quad (46)$$

$$b_2 = -\frac{b_1}{2 \cdot (\frac{5}{2}) \cdot 4} = -\frac{b_1}{20} = \frac{b_0}{5!}, \quad (47)$$

$$b_3 = -\frac{b_2}{2 \cdot (\frac{7}{2}) \cdot 6} = -\frac{b_2}{42} = -\frac{b_0}{7!}, \quad (48)$$

καί γενικώτερον

$$b_r = \frac{(-1)^r}{(2r+1)!} b_0. \quad (49)$$

Συνεπώς μία ἄλλη λύσις τῆς (29) εἶναι ἡ

$$y = x^{\frac{1}{2}} \left(b_0 - \frac{b_0}{3!}x + \frac{b_0}{5!}x^2 - \frac{b_0}{7!}x^3 + \dots + \frac{(-1)^r}{(2r+1)!}b_0x^r + \dots \right), \quad (50)$$

ἡ ὁποία εἶναι ἰσοδύναμος τῆς

$$y = b_0 \sin \sqrt{x}, \quad (51)$$

ὅπου b_0 εἶναι μία ἀνθαίρετος σταθερά.

Ἡ γενική λύσις τῆς (29) δίδεται λοιπὸν ἐκ τῆς

$$y = A \cos \sqrt{x} + B \sin \sqrt{x}, \quad (52)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι ἀνθαίρετοι σταθεραί.

Παράδειγμα 4. Ὡνα λύσωμεν τὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{d^2y}{dx^2} = xy, \quad (53)$$

καὶ πάλιν ὑποθέτομεν μίαν λύσιν τῆς μορφῆς

$$y = \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} \quad (54)$$

Παραγωγίζοντες τὴν (54) καὶ ἀντικαθιστῶντες εἰς τὴν (53) λαμβάνομεν

$$\sum_{r=0}^{\infty} a_r (m+r)(m+r-1) x^{m+r-2} = \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r+1}, \quad (55)$$

ἡ ὁποία δίδει

$$a_0 m(m-1)x^{m-2} + a_1(m+1)mx^{m-1} + a_2(m+2)(m+1)x^m + \sum_{r=3}^{\infty} a_r(m+r)(m+r-1)x^{m+r-2} - \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r+1} = 0. \quad (56)$$

Γράφοντες $r+3$ ὅπου r εἰς τὸν πρῶτον ὅρον τοῦ ἀθροίσματος, ἡ (56) γύνεται

$$a_0 m(m-1)x^{m-2} + a_1(m+1)mx^{m-1} + a_2(m+2)(m+1)x^m + \sum_{r=0}^{\infty} \{(m+r+3)(m+r+2)a_{r+3} - a_r\}x^{m+r+1} = 0 \quad (57)$$

ἐκ τῆς ὁποίας λαμβάνομεν (ἐξελώνοντες ὅλους τοὺς συντελεστές τοῦ x πρὸς τὸ μηδέν)

$$a_0 m(m-1) = 0, \quad (58)$$

$$a_1(m+1)m = 0, \quad (59)$$

$$a_2(m+2)(m+1) = 0, \quad (60)$$

καὶ

$$a_{r+3} = \frac{a_r}{(m+r+3)(m+r+2)}, \quad (r = 0, 1, 2 \dots). \quad (61)$$

Ἡ ἐξίσωσις δεικτῶν (58) δίδει (ὑποθέτοντες $a_0 \neq 0$) $m = 0$ ἢ 1 .
Λαμβάνοντες τὴν περίπτωσιν πρῶτον $m = 0$ παρατηροῦμεν ἐκ τῆς (59) ὅτι ἡ a_1 εἶναι αὐθαίρετος ἐνῶ, ἐκ τῆς (60), $a_2 = 0$. Ἡ ἀναγωγικὴ σχέσηις (61) δίδει (ὅταν $a_2 = 0$)

$$\left. \begin{aligned} a_3 &= \frac{a_0}{3 \cdot 2}, \\ a_4 &= \frac{a_1}{4 \cdot 3}, \\ a_5 &= \frac{a_2}{5 \cdot 4} = 0, \\ a_6 &= \frac{a_3}{6 \cdot 5} = \frac{a_0}{6 \cdot 5 \cdot 3 \cdot 2}, \\ a_7 &= \frac{a_4}{7 \cdot 6} = \frac{a_1}{7 \cdot 6 \cdot 4 \cdot 3}, \\ a_8 &= \frac{a_5}{8 \cdot 7} = 0, \end{aligned} \right\} \quad (62)$$

καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς. Ὅθεν ἡ λύσις τῆς (53) ἡ ἀντιστοιχοῦσα εἰς $m = 0$ εἶναι

$$y = a_0 + a_1 x + \frac{a_0}{3 \cdot 2} x^3 + \frac{a_1}{4 \cdot 3} x^4 + \frac{a_0}{6 \cdot 5 \cdot 3 \cdot 2} x^6 + \frac{a_1}{7 \cdot 6 \cdot 4 \cdot 3} x^7 + \dots \quad (63)$$

$$= a_0 \left(1 + \frac{x^3}{3 \cdot 2} + \frac{x^6}{6 \cdot 5 \cdot 3 \cdot 2} + \dots \right) + a_1 \left(x + \frac{x^4}{4 \cdot 3} + \frac{x^7}{7 \cdot 6 \cdot 4 \cdot 3} + \dots \right), \quad (64)$$

ὅπου a_0 καὶ a_1 εἶναι ἀθαιρέτου ἀνεξάρτητοι σταθεραὶ. Πρέπει τε-
λικῶς νὰ ἐρευνήσωμεν τὴν ἀπομένουσαν δυνατότητα $m = 1$. Εἰς τὴν
περίπτωσιν αὐτὴν, ἡ (59) δίδει $a_1 = 0$, ἐνῶ ἡ (60) δίδει $a_2 = 0$
ὡς πρότερον. Ἡ ἀναγωγικὴ σχέσις (61) δίδει (ὅταν $a_1 = 0$)

$$\left. \begin{aligned} a_3 &= \frac{a_0}{4 \cdot 3}, \\ a_4 &= \frac{a_1}{5 \cdot 4} = 0, \\ a_5 &= \frac{a_2}{6 \cdot 5} = 0, \\ a_6 &= \frac{a_3}{7 \cdot 6} = \frac{a_0}{7 \cdot 6 \cdot 4 \cdot 3}, \\ a_7 &= \frac{a_4}{8 \cdot 7} = 0, \\ a_8 &= \frac{a_5}{9 \cdot 8} = 0, \\ a_9 &= \frac{a_6}{10 \cdot 9} = \frac{a_0}{10 \cdot 9 \cdot 7 \cdot 6 \cdot 4 \cdot 3}, \end{aligned} \right\} \quad (65)$$

καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς.

Ὅθεν ἡ ἀντιστοιχοῦσα λύσις διὰ $m = 1$ εἶναι ἡ

$$y = x \left(a_0 + \frac{a_0}{4 \cdot 3} x^3 + \frac{a_0}{7 \cdot 6 \cdot 4 \cdot 3} x^6 + \dots \right) \quad (66)$$

ἡ ὁποία (ἐκτός μιᾶς ἀθαιρέτου σταθερᾶς) εἶναι ἀπλῶς ἡ δευτέρα
σειρά τῆς λύσεως (64). Ὡς ἐκ τούτου ὑπὸ τῆς λύσεως διὰ $m = 1$
δέν λαμβάνομεν τίποτε νεώτερον καὶ συνεπῶς ἡ (64) ἀντιστοιχεῖ
εἰς τὴν γενικὴν λύσιν τῆς (53).

Τέλος ἀναφέρομεν ὅτι ἡ μέθοδος τοῦ Frobenius, ὡς διεσαφη-
νίσθη ὑπὸ τῶν ἀνωτέρω δύο παραδειγμάτων, δέν ὀδηγεῖ πάντοτε εἰς
δύο ἀνεξαρτήτους λύσεις ὑπὸ μορφήν σειρῶν. Δύναται νὰ ἀποδειχθῇ
ὅτι ἐάν αἱ δύο ρίζαι τῆς ἐξισώσεως δεικτῶν εἶναι ἴσαι τότε δέν
δύναται νὰ ὑπάρξῃ δευτέρα ἀνεξάρτητος λύσις. Τὸ αὐτὸ ἐπίσης ἀλη-

θεύει (μέ μερικούς εξαιρέσεις) όταν αί δύο ρίζαι διαφέρουν κατά άκέραιον.

22.3. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Bessel

Ἡ ἐξίσωσις

$$x^2 \frac{d^2 y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + (x^2 - \nu^2)y = 0, \quad (67)$$

ὅπου ν εἶναι μία πραγματική σταθερά, καλεῖται ἐξίσωσις τοῦ Bessel καί αἱ λύσεις της εἶναι αἱ συναρτήσεις τοῦ Bessel τάξεως ν . Ἐφαρμόζοντες τήν μέθοδον τοῦ Frobenius καί ὑποθέτοντες λύσιν ὑπό μορφήν σειρᾶς διὰ τήν (67) τῆς μορφῆς

$$y = \sum_{r=0}^{\infty} a_r x^{m+r} \quad (68)$$

λαμβάνομεν τήν ἀναγωγικήν σχέσιν

$$a_{r+2} = -\frac{a_r}{(r+2+m)^2 - \nu^2}, \quad (r = 0, 1, 2, \dots) \quad (69)$$

ὁμοῦ μέ τήν

$$a_1 = 0, \quad (70)$$

καί

$$m = \pm \nu \quad (71)$$

ἐκ τῆς ἐξισώσεως δεικτῶν.

Ἐφ' ὅσον $a_1 = 0$, ἡ (69) δίδει $a_3 = a_5 = \dots = 0$ καί ὅθεν ὅταν $m = +\nu$ ἔχομεν τήν λύσιν ὑπό μορφήν σειρᾶς

$$y = a_0 x^{\nu} \left\{ 1 - \frac{x^2}{2(2\nu+2)} + \frac{x^4}{2 \cdot 4(2\nu+2)(2\nu+4)} - \dots \right\}, \quad (72)$$

ὑπό τήν προϋπόθεσιν ὅτι ὁ ν δέν εἶναι ἀρνητικὸς ἀκέραιος.

Ὁμοίως ὅταν $m = -\nu$ λαμβάνομεν τήν σειράν

$$y = a_0 x^{-\nu} \left\{ 1 + \frac{x^2}{2(2\nu-2)} + \frac{x^4}{2 \cdot 4(2\nu-2)(2\nu-4)} + \dots \right\} \quad (73)$$

ὑπό τήν προϋπόθεσιν ὅτι ν δέν εἶναι θετικὸς ἀκέραιος.

Κατά τόν ὀρισμὸν τῶν συναρτήσεων Bessel συνηθίζεται νά γράφωμεν τό a_0 ὥς

$$a_0 = \frac{1}{2^v \Gamma(v+1)}, \quad (74)$$

όπου $\Gamma(v+1)$ είναι η συνάρτησις Γάμμα όρισθεΐσα εις τό Κεφ. 18. Μέ τήν μορφήν αυτήν τής a_0 , ή (72) όρίζει τήν συνάρτησιν Bessel τοϋ πρώτου ειΐδους τάξεως v , $J_v(x)$, οϋτως ώστε

$$y = J_v(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r! \Gamma(v+r+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{v+2r} \quad (75)$$

Όμοίως ή δευτέρα λύσις τής (73) γίνεται

$$y = J_{-v}(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r! \Gamma(-v+r+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{-v+2r} \quad (76)$$

Η γενική λύσις τής έξισώσεως Bessel διά μή άκεραΐας τιμάς τής v είναι λοιπόν ή

$$y = AJ_v(x) + BJ_{-v}(x), \quad (77)$$

όπου A καΐ B είναι αυθαΐρετοι σταθεραΐ.

Έάν $v = n$, όπου n είναι θετικός άκεραΐος, τότε έπειδή $\Gamma(n+r+1) = (n+r)!$, ή (75) γίνεται

$$J_n(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r! (n+r)!} \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2r} \quad (78)$$

Όμοίως

$$J_{-n}(x) = \sum_{r=0}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r! (-n+r)!} \left(\frac{x}{2}\right)^{-n+2r} \quad (79)$$

Οι πρώτοι n όροι τής σειραΐς αυτής είναι μηδέν έφ' όσον (βλ. Κεφ. 18) ή Γ συνάρτησις ή ή παραγοντική συνάρτησις δι' άρνητικούς άκεραΐ - ος είναι άπειρος. Όθεν θέτοντες $r = n+p$ εις τήν (79) έχομεν

$$J_{-n}(x) = \sum_{r=n}^{\infty} \frac{(-1)^r}{r! (-n+r)!} \left(\frac{x}{2}\right)^{-n+2r} \quad (80)$$

$$= \sum_{p=0}^{\infty} \frac{(-1)^{n+p}}{p! (n+p)!} \left(\frac{x}{2}\right)^{n+2p} \quad (81)$$

$$= (-1)^n J_n(x) \quad (82)$$

Παρατηρούμεν λοιπόν ότι αἱ $J_n(x)$ καὶ $J_{-n}(x)$ εἶναι γραμμικῶς ἐξαρτητέαι. Συνεπῶς ἡ μέθοδος Frobenius δίδει μοναδικήν λύσιν ὑπὸ τῆς συνθήκης αὐτᾶς καὶ ἐπομένως ἡ (77) δέν δύναται νά ληφθῇ ὡς ἡ γενική λύσις τῆς ἐξισώσεως διὰ $n = n$. Δευτέρα λύσις, ὅμως, δύναται νά εὑρεθῇ δι' ἄλλων μεθόδων - π.χ., κατὰ τὴν μέθοδον τοῦ Παραδείγματος 20, Κεφ. 21. Ἡ λύσις αὕτη, γνωστή ὡς συνάρτησις Weber, δέν θά συζητηθῇ ἐνταῦθα.

Τέλος παρατηροῦμεν ὅτι ἀπὸ τὴν (78)

$$J_0(x) = 1 - \frac{x^2}{(1!)^2 2^2} + \frac{x^4}{(2!)^2 2^4} - \frac{x^6}{(3!)^2 2^6} + \dots \quad (83)$$

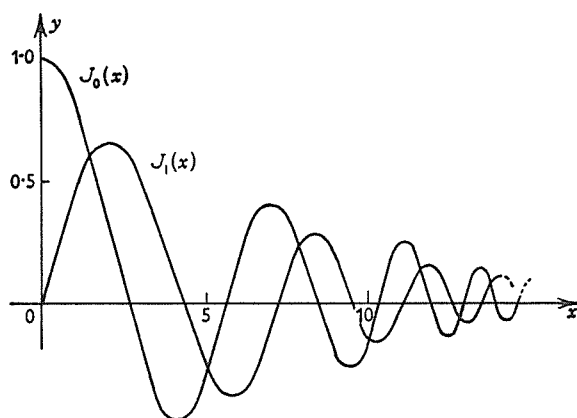
καὶ

$$J_1(x) = \frac{x}{2} - \frac{x^3}{2^3 \cdot 1! 2!} + \frac{x^5}{2^5 \cdot 2! 3!} - \frac{x^7}{2^7 \cdot 3! 4!} + \dots \quad (84)$$

ἐξ ὧν συνάγεται ὅτι

$$\frac{dJ_0(x)}{dx} = -J_1(x) \quad (85)$$

Γραφικαὶ παραστάσεις τῶν $J_0(x)$ καὶ $J_1(x)$ δίδονται εἰς τὸ Σχ. 22.1



Σχ. 22.1.

22.4. Ἡ Ἐξίσωσις Legendre

Ἡ ἐξίσωσις

$$(1-x^2) \frac{d^2 y}{dx^2} - 2x \frac{dy}{dx} + l(l+1)y = 0, \quad (86)$$

όπου ℓ είναι μία πραγματική σταθερά, είναι η εξίσωση Legendre και δύναται να λυθῇ δι' ἐφαρμογῆς τῆς μεθόδου τοῦ Frobenius κατὰ τὸν συνηθῆ τρόπον. Ἐπαφίεται εἰς τὸν σπουδαστὴν νὰ δείξῃ ὅτι αἱ δύο σειραὶ αἱ λαμβανόμεναι κατὰ τὸν τρόπον αὐτὸν εἶναι αἱ

$$y = a_0 \left\{ 1 - \frac{l(l+1)}{2!} x^2 + \frac{l(l-2)(l+1)(l+3)}{4!} x^4 - \dots \right\} \quad (87)$$

καὶ

$$y = a_1 \left\{ x - \frac{(l-1)(l+2)}{3!} x^3 + \frac{(l-1)(l-3)(l+2)(l+4)}{5!} x^5 + \dots \right\}, \quad (88)$$

όπου a_0 καὶ a_1 εἶναι ἀθαιρέτοι σταθεραὶ.

Ὅταν $\ell = n$, όπου n εἶναι ἀκέραιος, ἡ μία ἐκ τῶν δύο σειρῶν τελειώνει. Ἐπὶ παραδείγματι, ἐάν $\ell = 2$ ὅλοι οἱ ὅροι τῆς (80) μετὰ τὸν ὅρον x^2 εἶναι μηδέν. Ὁμοίως ὅταν $\ell = 3$, ὅλοι οἱ ὅροι τῆς (81) μετὰ τὸ x^3 εἶναι μηδέν. Τὰ εὐρίσκόμενα οὕτως πολυώνυμα (συμβολιζόμενα ὑπὸ $P_n(x)$) εἶναι γνωστά ὡς πολυώνυμα τοῦ Legendre (τά a_0 καὶ a_1 ἐκλέγονται οὕτως ὥστε ἕκαστον πολυώνυμον νὰ ἔχῃ τὴν τιμὴν 1 ὅταν $x = 1$). Μερικὰ ἐκ τῶν πρώτων αὐτῶν πολυωνύμων εἶναι

$$\left. \begin{aligned} P_0(x) &= 1, & P_1(x) &= x, & P_2(x) &= \frac{1}{2}(3x^2 - 1), \\ P_3(x) &= \frac{1}{2}(5x^3 - 3x). \end{aligned} \right\} \quad (82)$$

Ἡ μὴ περατουμένη σειρά δέν μᾶς ἐνδιαφέρει ἐδῶ.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 22

1. Ἐάν $(dy/dx) - y = x^2$ καὶ $y = 0$ διὰ $x = 0$, εὑρετε μίαν λύσιν ὑπό μορφήν σειρᾶς χρησιμοποιοῦντες α) τὴν μέθοδον Leibnitz - Maclaurin καὶ β) τὴν μέθοδον δοκιμαστικῆς σειρᾶς. Συγκρίνατε τὰ ἀποτελέσματα μέ τὴν λύσιν τὴν ὁποίαν εὐρίσκομεν δι' ἀπ' εὐθείας ὁλοκληρώσεως τῆς ἐξισώσεως.

2. 'Εάν $4(1+x)\frac{d^2y}{dx^2}+2\frac{dy}{dx}+y=0$, δείξατε ότι διὰ $x=0$

$$4\frac{d^{n+2}y}{dx^{n+2}}=-(4n+2)\frac{d^{n+1}y}{dx^{n+1}}-\frac{d^ny}{dx^n}.$$

Όθεν, δοθέντος ότι $y=0$, $(dy/dx)=1$ διὰ $x=0$, εύρετε μίαν σειράν διὰ τήν y μέχρι καὶ τοῦ ὅρου x^5 .

3. Χρησιμοποιήσατε τήν μέθοδον Leibnitz - Maclaurin διὰ νά εύρητε μίαν λύσιν ὑπό μορφήν σειρᾶς μέχρι καὶ τοῦ ὅρου x^4 τῆς ἐξισώσεως

$$x^2\frac{d^2y}{dx^2}+x\frac{dy}{dx}-(1-x)y=0$$

δοθέντος ότι $dy/dx=1$ διὰ $x=0$.

4. Εύρετε τὰς γενικὰς λύσεις (ὑπό μορφήν σειρῶν) τῶν κατωτέρω ἐξισώσεων

$$(a) 2x\frac{d^2y}{dx^2}+(3-2x)\frac{dy}{dx}+4y=0,$$

$$(b) 2(x-x^2)\frac{d^2y}{dx^2}+(1-9x)\frac{dy}{dx}-3y=0,$$

$$(c) 3x\frac{d^2y}{dx^2}+2\frac{dy}{dx}+y=0.$$

5. Εύρετε τήν λύσιν ὑπό μορφήν σειρᾶς Maclaurin τῆς ἐξισώσεως

$$x^2\frac{d^2y}{dx^2}+x\frac{dy}{dx}+(x^2-1)y=0.$$

'Εάν ἡ λύσις αὕτη συμβολίζεται ὑπό y_1 , δείξατε ότι ἡ δευτέρα λύσις εἶναι $y_2=u(x)y_1$ ὅπου

$$u=\int\frac{dx}{xy_1^2}.$$

6. Δείξατε ότι ἡ ἐξίσωσις

$$(2x+x^2)\frac{d^2y}{dx^2}+\frac{dy}{dx}-2y=0.$$

ἔχει λύσιν διάφορον τοῦ μηδενός τῆς μορφῆς $y=a+bx+cx^2$ καὶ εύρετε τὰς σταθεράς b καὶ c συναρτήσας τῆς a . Δείξατε ἐπί-

σης ὅτι ὑπάρχει μὴ ἄλλη λύσις τῆς μορφῆς

$$y = \sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+\frac{1}{2}},$$

ὅπου $4(n+1)a_{n+1} = (3-2n)a_n$.

Προσδιορίσατε τὴν ἀκτῖνα συγκλίσεως τῆς σειρᾶς. (L.U.)

7. Δείξατε ὅτι ἡ διαφορική ἐξίσωσις

$$(1-x^2) \frac{d^2 y}{dx^2} - 3x \frac{dy}{dx} + (k^2 - 1)y = 0$$

(ὅπου k εἶναι σταθερά) ἔχει λύσεις τῆς μορφῆς

$$\sum_{n=0}^{\infty} a_n x^{n+c};$$

ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι $c = 0$ ἢ 1 .

Ὅθεν εὑρετε δύο ἀνεξαρτήτους λύσεις, μίαν ἐκ τῶν ὁποίων ὑπὸ τὴν μορφήν

$$y = 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(1-k^2)(3^2-k^2) \dots \{(2n-1)^2-k^2\}}{(2n)!} x^{2n}, \quad (\text{L.U.})$$

καὶ δώσατε τὴν γενικὴν λύσιν.

8. Εὑρετε τὴν λύσιν

$$y = J_0(x) = 1 - \frac{x^2}{2^2} + \frac{x^4}{2^2 \cdot 4^2} - \dots + \frac{(-1)^n x^{2n}}{2^{2n} (n!)^2} + \dots$$

τῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως

$$x \frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} + xy = 0.$$

Δείξατε ὅτι ἡ $y = uJ_0$ εἶναι μὴ δευτέρα λύσις ἐάν

$$u = \int \frac{dx}{xJ_0^2},$$

καὶ ἀναπτύξατε τὴν u ὑπὸ τὴν μορφήν $a + \log_e x + b_2 x^2 + \dots$, ὅπου a εἶναι αὐθαίρετος καὶ ἡ b_2 πρέπει νὰ εὐρεθῇ. (C.U.)

9. Δείξατε ὅτι ἡ $J_n(x)/x^n$ εἶναι μὴ λύσις τῆς

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \left(\frac{1+2n}{x} \right) \frac{dy}{dx} + y = 0,$$

καί ὅτι ἡ $y(x)J_n(kx)$ εἶναι μίᾳ λύσει τῆς

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \left(k^2 - \frac{4n^2 - 1}{4x^2} \right) y = 0,$$

ὅπου, εἰς ἀμφοτέρας τάς περιπτώσεις, n εἶναι θετικὸς ἀκέραιος.

10. Λαμβάνοντες τὴν σειρὰν $J_0(x)$ ὡς δίδεται εἰς τὸ Πρόβλημα 8 δείξατε ὅτι

$$\frac{\sin x}{x} = \int_0^{\pi/2} J_0(x \cos \theta) \cos \theta d\theta$$

11. Χρησιμοποιοῦντες τὰς σειρὰς τῶν $J_\nu(x)$ καί $J_{-\nu}(x)$ δοθείσας εἰς 22.3, δείξατε ὅτι

$$J_{\frac{1}{2}}(x) = \sqrt{\left(\frac{2}{\pi x}\right)} \sin x,$$

$$J_{-\frac{1}{2}}(x) = \sqrt{\left(\frac{2}{\pi x}\right)} \cos x.$$

12. Θέτοντες $y = ue^{-\frac{1}{4}x^2}$, εὑρετε τὴν λύσιν τῆς ἐξίσωσης

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + (2n + \frac{1}{2} - \frac{1}{4}x^2)y = 0$$

(n ἀκέραιος) εἰς τὴν ὁποῖαν $y = 1$ ὅταν $x = 0$ καί ὅπου u εἶναι πολυώνυμον ὡς πρὸς x . (C.U.)

13. Ὁ τύπος τοῦ Rodrigues διὰ τὸ πολυώνυμον Legendre εἶναι

$$P_n(x) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^2 - 1)^n.$$

Ἐπαληθεύσατε τὸν τύπον διὰ $n = 0, 1, 2, 3$.

14. Ἐάν $P_n(z)$ ὑκανοποιῇ τὴν ἐξίσωσιν Legendre

$$(1-z^2) \frac{d^2 P_n}{dz^2} - 2z \frac{dP_n}{dz} + n(n+1)P_n = 0,$$

δείξατε ὅτι ἡ $V = \frac{d^m P_n}{dz^m}$ ὑκανοποιεῖ τὴν ἐξίσωσιν

$$(1-z^2) \frac{d^2 V}{dz^2} - 2(m+1)z \frac{dV}{dz} + \{n(n+1) - m(m+1)\}V = 0,$$

καί ὅτι ἡ $W = (1-z^2)^{m/2} \frac{d^m P_n}{dz^m}$ ὑκανοποιεῖ τήν

$$(1-z^2) \frac{d^2 W}{dz^2} - 2z \frac{dW}{dz} + \left\{ n(n+1) - \frac{m^2}{1-z^2} \right\} W = 0.$$

Ὅθεν δεύξατε ὅτι $\sin \theta \frac{dP_n(\cos \theta)}{d(\cos \theta)}$ εἶναι λύσις τῆς

$$\frac{d^2 W}{d\theta^2} + \frac{d}{d\theta}(W \cot \theta) + n(n+1)W = 0. \quad (\text{C.U.})$$

15. Διά τῆς ἀντικαταστάσεως $P(\theta) = Q(\theta)(\sin \theta)^{-\frac{1}{2}}$

εἰς τήν ἐξίσωσιν τοῦ Legendre

$$\frac{1}{\sin \theta} \frac{d}{d\theta} \left(\sin \theta \frac{dP}{d\theta} \right) + n(n+1)P = 0,$$

δείξατε ὅτι, ὅταν $\operatorname{cosec} \theta \ll (2n+1)$, αἱ λύσεις τῆς ἐξισώσεως τοῦ Legendre εἶναι τῆς μορφῆς

$$(\sin \theta)^{-\frac{1}{2}} \frac{\sin}{\cos} \left\{ (n + \frac{1}{2})\theta \right\}.$$

16. Γράφοντες τήν ἐξίσωσιν τοῦ Bessel ὑπό τήν μορφήν

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + \frac{1}{x} \frac{dy}{dx} + \left(1 - \frac{v^2}{x^2} \right) y = 0$$

καί παραλείποντες τόν ὅρον v^2/x^2 , διὰ μεγάλα x , εὑρετε τήν ἐξίσωσιν

$$\frac{d^2 u}{dx^2} + \left(1 + \frac{1}{4x^2} \right) u = 0,$$

ὅπου $u = \sqrt{(x)}y$. Ὅθεν παραλείποντες, διὰ μεγάλα x , τόν ὅρον $1/4x^2$, δείξατε ὅτι μία ἀσυμπτωτική μορφή ($x \gg 1$) τῶν συναρτήσεων Bessel εἶναι

$$\frac{1}{\sqrt{(x)}} (A \cos x + B \sin x).$$

(Ὑπόδειξις : Πρῶτον θέσατε $y = Y+1$ οὕτως ὥστε $Y = 0$ ὅταν $x = 0$ καί ἐν συνεχείᾳ ἀκολουθήσατε τήν μέθοδον).

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 23.

ΜΕΤΑΣΧΗΜΑΤΙΣΜΟΣ ΤΟΥ LAPLACE

23.1. Όρισμός

Μεταξύ τῶν πολλῶν καὶ ποικύλων ἐφαρμογῶν τοῦ μετασχηματισμοῦ Laplace, ἴσως ἡ περισσότερον σπουδαία εἶναι εἰς τὴν λύσιν γραμμικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων (συνήθων καὶ μερικῶν). Πρὶν ὅμως εἰσελθῶμεν εἰς τὴν ἀνάπτυξιν τῆς ἐφαρμογῆς αὐτῆς (βλ. § 23.5), θὰ ὀρίσωμεν τὸν μετασχηματισμόν Laplace καὶ θὰ ὑπολογίσωμεν τοὺς μετασχηματισμοὺς μερικῶν ἀπλῶν συναρτήσεων.

Ὁ μετασχηματισμός Laplace $\bar{f}(p)$ συναρτήσεως $f(x)$ ὅπου $x > 0$ ὀρίζεται ὑπὸ τοῦ ὁλοκληρώματος

$$\bar{f}(p) = \int_0^{\infty} e^{-px} f(x) dx, \quad (1)$$

ὅπου ἡ μεταβλητὴ p ὑποτίθεται ὅτι εἶναι πραγματικὴ (δύναται ὅμως γενικώτερον νὰ εἶναι μιγαδική). Εἶναι εὐχρηστος ὁ συμβολισμός

$$\bar{f}(p) = L\{f(x)\}, \quad (2)$$

ὅπου $L\{\}$ ἀντιπροσωπεύει συμβολικῶς τὴν πράξιν ἐκ τῆς ὁποίας λαμβάνομεν τὸν μετασχηματισμόν Laplace τῆς συναρτήσεως ἐντός τῶν ἀγκυλῶν.

Ἐπὶ πλεόν ὁ $L\{\}$ εἶναι γραμμικός τελεστής διότι ἐκ τῆς (1) ἔχομεν

$$L\{kf(x)\} = kL\{f(x)\}, \quad (3)$$

ὅπου k εἶναι μὴ σταθερά καὶ

$$L\{\alpha f(x) + \beta g(x)\} = \int_0^{\infty} e^{-px}(\alpha f(x) + \beta g(x)) dx \quad (4)$$

$$= \alpha \int_0^{\infty} e^{-px} f(x) dx + \beta \int_0^{\infty} e^{-px} g(x) dx \quad (5)$$

$$= \alpha L\{f(x)\} + \beta L\{g(x)\}, \quad (6)$$

όπου α και β είναι αυθαίρετοι σταθεράι και $g(x)$ είναι μία αυθαίρετος συνάρτησις οριζομένη (όπως ή $f(x)$) διά $x > 0$.

23.2. Άπλοϊ Μετασχηματισμοί

Χρησιμοποιούντες τόν όρισμόν (1) δυνάμεθα νά λάβωμεν τούς κατωτέρω μετασχηματισμούς :

(α) 'Εάν $f(x) = 1$ διά $x > 0$ τότε

$$L\{1\} = \tilde{f}(p) = \int_0^{\infty} e^{-px} dx = \frac{1}{p}, \quad (7)$$

όπου, διά τήν σύγκλισιν τοῦ ολοκληρώματος, $p > 0$.

(β) 'Εάν $f(x) = e^{\alpha x}$, όπου α είναι μία πραγματική σταθερά, τότε

$$L\{e^{\alpha x}\} = \tilde{f}(p) = \int_0^{\infty} e^{-px} e^{\alpha x} dx = \frac{1}{p - \alpha}, \quad (8)$$

όπου $p > \alpha$ διά τήν σύγκλισιν.

(γ) 'Εάν $f(x) = \sin ax$, όπου a είναι μία πραγματική σταθερά, τότε

$$L\{\sin ax\} = \tilde{f}(p) = \int_0^{\infty} e^{-px} \sin ax dx = \frac{a}{p^2 + a^2}, \quad (9)$$

υπό τήν προϋπόθεσιν ότι $p > 0$.

(δ) 'Εάν $f(x) = \cos ax$ τότε

$$L\{\cos ax\} = \tilde{f}(p) = \int_0^{\infty} e^{-px} \cos ax dx = \frac{p}{p^2 + a^2}, \quad (10)$$

υπό τήν προϋπόθεσιν ότι $p > 0$.

(ε) 'Εάν $f(x) = x^n$, όπου $n = 1, 2, 3, \dots$, τότε

$$L\{x^n\} = \bar{f}(p) = \int_0^\infty e^{-px} x^n dx = \frac{n!}{p^{n+1}}, \quad (11)$$

ὕπὸ τὴν προϋπόθεσιν $p > 0$.

(ζ) Ἐάν $f(x) = \sinh ax$, ὅπου a εἶναι πραγματικὴ σταθερά, τότε

$$L\{\sinh ax\} = \bar{f}(p) = \int_0^\infty e^{-px} \sinh ax dx = \frac{a}{p^2 - a^2}, \quad (12)$$

ὕπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι $p > a$.

(η) Ἐάν $f(x) = \cosh ax$ τότε

$$L\{\cosh ax\} = \bar{f}(p) = \int_0^\infty e^{-px} \cosh ax dx = \frac{p}{p^2 - a^2}, \quad (13)$$

προϋποθέτοντες πάλιν $p > a$.

Μετασχηματισμοὶ πολλῶν ἄλλων συναρτήσεων δύνανται νὰ εὐρεθοῦν καθ' ὅμοιον τρόπον ἄλλ' εἰς μερικὰς περιπτώσεις διευκολύνει ἡ χρῆσις τῆς ιδιότητος τῆς γραμμικότητος τοῦ $L\{\}$ ὡς ἐκφράζεται εἰς τὴν (6). Ἐπὶ παραδείγματι, ὁ μετασχηματισμὸς τῆς $\cosh ax$ δύναται νὰ εὐρεθῇ κατ' αὐτόν τὸν τρόπον γράφοντες

$$\begin{aligned} L\{\cosh ax\} &= L\left\{\frac{e^{ax} + e^{-ax}}{2}\right\} = \frac{1}{2}L\{e^{ax}\} + \frac{1}{2}L\{e^{-ax}\} \\ &= \frac{1}{2}\left(\frac{1}{p-a}\right) + \frac{1}{2}\left(\frac{1}{p+a}\right) = \frac{p}{p^2 - a^2}. \end{aligned} \quad (14)$$

Ἐν ἄλλο χρήσιμον ἀποτέλεσμα (συνήθως γνωστόν ὡς θεώρημα μετατοπίσεως) εἶναι ὅτι ἐάν $\bar{f}(p) = L\{f(x)\}$, τότε

$$\bar{f}(p+a) = L\{e^{-ax}f(x)\}, \quad (15)$$

ὅπου a εἶναι μία πραγματικὴ σταθερά. Τό ἀνωτέρω ἀποδεικνύεται εὐκόλως διότι ἐκ τῆς (1)

$$\begin{aligned} L\{e^{-ax}f(x)\} &= \int_0^\infty e^{-px} e^{-ax} f(x) dx = \int_0^\infty e^{-(p+a)x} f(x) dx \\ &= \bar{f}(p+a). \end{aligned} \quad (16)$$

Τά κατωτέρω παραδείγματα υποδεικνύουν τήν χρῆσιν τοῦ ἀνωτέρω ἀποτελέσματος.

Παράδειγμα 1. Ἐπειδή ἐκ τῆς (11)

$$L\{x^n\} = \frac{n!}{p^{n+1}}, \quad (p > 0), \quad (17)$$

ἔπεται ἐκ τῆς (15) ὅτι

$$L\{x^n e^{-ax}\} = \frac{n!}{(p+a)^{n+1}}, \quad (p > -a). \quad (18)$$

Παράδειγμα 2. Ἐπειδή ἐκ τῶν (9) καὶ (10)

$$L\{\sin ax\} = \frac{a}{p^2 + a^2}, \quad L\{\cos ax\} = \frac{p}{p^2 + a^2}, \quad (19)$$

ἢ (15) δύδου

$$L\{e^{-ax} \sin bx\} = \frac{b}{(p+a)^2 + b^2}, \quad (p > -a) \quad (20)$$

καὶ

$$L\{e^{-ax} \cos bx\} = \frac{p+a}{(p+a)^2 + b^2}, \quad (p > -a) \quad (21)$$

ὅπου α καὶ β εἶναι ἀθαιρέτοι σταθεραί.

Εἷς μικρὸς πῖναξ μετασχηματισμῶν Laplace δίδεται κατωτέρω:

Π Ι Ν Α Ξ 3

$f(x)$	$\tilde{f}(p) = L\{f(x)\}$	$f(x)$	$\tilde{f}(p) = L\{f(x)\}$
1	$\frac{1}{p}, \quad p > 0$	$x^n e^{-ax}$	$\frac{n!}{(p+a)^{n+1}}, \quad p > -a$
$x^n,$ ($n = 1, 2, 3 \dots$)	$\frac{n!}{p^{n+1}}, \quad p > 0$	$\frac{1}{\sqrt{x}}$	$\frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{p}}, \quad p > 0$
$e^{ax} (a \neq 0)$	$\frac{1}{p-a}, \quad p > a$	\sqrt{x}	$\frac{1}{2p\sqrt{p}}, \quad p > 0$
$\sin ax$	$\frac{a}{p^2 + a^2}, \quad p > 0$	$x \sin ax$	$\frac{2ap}{(p^2 + a^2)^2}, \quad p > 0$
$\cos ax$	$\frac{p}{p^2 + a^2}, \quad p > a$	$e^{-ax} \sin bx$	$\frac{b}{(p+a)^2 + b^2}, \quad p > -a$
$\cosh ax$	$\frac{p}{p^2 - a^2}, \quad p > a$	$e^{-ax} \cos bx$	$\frac{p+a}{(p+a)^2 + b^2}, \quad p > -a$

23.3. Αντίστροφοι Μετασχηματισμοί

Εισάγουμεν τόν αντίστροφον τελεστήν $L^{-1}\{\}$ ὁ ὅποτος εἶναι τοιοῦτος ὥστε ἐάν

$$L\{f(x)\} = \bar{f}(p) \quad (22)$$

τότε

$$f(x) = L^{-1}\{\bar{f}(p)\}. \quad (23)$$

Ἡ, ἄλλως, δοθείσης μιᾶς συναρτήσεως $\bar{f}(p)$, $L^{-1}\{\bar{f}(p)\}$ εἶναι μία συνάρτησις ἐκ τῆς ὁποίας ἡ $\bar{f}(p)$ λαμβάνεται δι' ἑνὸς μετασχηματισμοῦ Laplace. Προφανῶς, ἐκ τῶν (22) καὶ (23)

$$LL^{-1} = L^{-1}L = 1, \quad (24)$$

ἐνῶ δυνάμει τῆς γραμμικότητος τοῦ τελεστοῦ $L\{\}$ ἔχομεν

$$\left. \begin{aligned} L^{-1}\{\kappa f(x)\} &= \kappa L^{-1}\{f(x)\}, \\ L^{-1}\{\alpha f(x) + \beta g(x)\} &= \alpha L^{-1}\{f(x)\} + \beta L^{-1}\{g(x)\}, \end{aligned} \right\} \quad (25)$$

ὅπου α , β καὶ κ εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί. Ὅθεν $L^{-1}\{\}$ εἶναι ἐπίσης ἕνας γραμμικός τελεστής.

Ἀντίστροφοι μετασχηματισμοί δύνανται εὐκολώτερον νά εὑρεθοῦν ἐκ τῶν πινακῶν τυπικῶν μετασχηματισμῶν. Ἐπὶ παραδείγματι, ἐάν (ἐκ τῆς (7))

$$L\{1\} = \frac{1}{p} \quad (26)$$

ἔχομεν

$$L^{-1}\left\{\frac{1}{p}\right\} = 1. \quad (27)$$

Ὅμοίως ἐκ τῆς (10)

$$L^{-1}\left\{\frac{p}{p^2 + a^2}\right\} = \cos ax. \quad (28)$$

Ὅταν ὁ $\bar{f}(p)$ εἶναι ρητὴ συνάρτησις τοῦ p ἀλλ' ὅχι ἀμέσως ἀναγνώρισιμος ὡς τυπικῆς μορφῆς δύναται συνήθως νά ἐκφρασθῇ, τῇ βοηθείᾳ μερικῶν κλασμάτων, ὡς ἄθροισμα ὠρισμένων ὀρων οἱ ὅποιοι ἀντιστρέφονται ἀμέσως. Τά ἀκόλουθα παραδείγματα διευκρινίζουν τὴν προαναφερθεῖσαν δυνατότητα.

Παράδειγμα 3. "Ινα εϋρωμεν τόν

$$L^{-1}\left\{\frac{1}{(p+a)(p+b)}\right\}, \quad (29)$$

ὅπου α καὶ b εἶναι σταθεραί, γράφομεν

$$\frac{1}{(p+a)(p+b)} = \frac{A}{p+a} + \frac{B}{p+b}. \quad (30)$$

Συγκρίνοντας τοὺς συντελεστάς τῶν αὐτῶν δυνάμεων τῆς p ἐκάστου μέλους τῆς (30), εὐρίσκομεν

$$B = -A = \frac{1}{a-b} \quad (31)$$

ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι $a \neq b$.

Συνεπῶς χρησιμοποιοῦντες τὴν (26)

$$L^{-1}\left\{\frac{1}{(p+a)(p+b)}\right\} = \frac{1}{(b-a)}L^{-1}\left\{\frac{1}{p+a}\right\} - \frac{1}{(b-a)}L^{-1}\left\{\frac{1}{p+b}\right\} \quad (32)$$

$$= \frac{1}{(b-a)}(e^{-ax} - e^{-bx}). \quad (33)$$

Παράδειγμα 4. "Ινα εϋρωμεν τόν

$$L^{-1}\left\{\frac{p}{(p^2+a^2)(p^2+b^2)}\right\}, \quad (34)$$

ὅπου α καὶ b εἶναι σταθεραί, γράφομεν

$$\frac{p}{(p^2+a^2)(p^2+b^2)} = \frac{1}{(b^2-a^2)}\left(\frac{p}{p^2+a^2} - \frac{p}{p^2+b^2}\right), \quad (b \neq a). \quad (35)$$

Συνεπῶς χρησιμοποιοῦντες τὴν (25)

$$L^{-1}\left\{\frac{p}{(p^2+a^2)(p^2+b^2)}\right\} = \frac{1}{b^2-a^2}(\cos ax - \cos bx). \quad (36)$$

Παράδειγμα 5. "Ινα εϋρωμεν τόν

$$L^{-1}\left\{\frac{1}{p^2(p^2+a^2)}\right\}, \quad (37)$$

ὅπου α εἶναι σταθερά διάφορος τοῦ μηδενός, γράφομεν

$$\frac{1}{p^2(p^2+a^2)} = \frac{A}{p^2} + \frac{B}{p^2+a^2}, \quad (38)$$

ή όποία δίδει $A = -B = \frac{1}{\alpha^2}$ "Οθεν

$$L^{-1}\left\{\frac{1}{p^2(p^2+a^2)}\right\} = \frac{1}{a^2}L^{-1}\left\{\frac{1}{p^2}\right\} - \frac{1}{a^2}L^{-1}\left\{\frac{1}{p^2+a^2}\right\}, \quad (39)$$

$$= \frac{x}{a^2} - \frac{1}{a^3}L^{-1}\left\{\frac{a}{p^2+a^2}\right\}, \quad (40)$$

$$= \frac{x}{a^2} - \frac{1}{a^3} \sin ax. \quad (41)$$

Αντίστροφοι μετασχηματισμοί δύνανται γενικώτερον νά εύρεθοῦν διά χρησιμοποίησως διαφόρων μεθόδων τῆς θεωρίας τῶν μιγαδικῶν μεταβλητῶν, εἰδικώτερον ἐπικαμπυλίων ὀλοκληρωμάτων (βλ. παρατηρήσεις τοῦ Κεφ. 4, § 4.5). Πάντως, δέν θά ἀσχοληθῶμεν ἐδῶ μέ τάς μεθόδους αὐτάς.

23.4. Μετασχηματισμοί Διαφορικῶν Συντελεστῶν

Προκαταρκτικῶς διά τήν λύσιν συνήθων διαφορικῶν ἐξισώσεων διά τῆς μεθόδου τῶν μετασχηματισμῶν Laplace, ὑπολογίζομεν τοὺς μετασχηματισμούς τῶν διαφορικῶν συντελεστῶν συναρτήσεως $y(x)$. Ἐστω πρῶτον ὁ μετασχηματισμός τοῦ $\frac{dy}{dx}$. Τότε

$$L\left\{\frac{dy}{dx}\right\} = \int_0^\infty e^{-px} \frac{dy}{dx} dx = \left[ye^{-px}\right]_0^\infty + p \int_0^\infty e^{-px} y dx \quad (42)$$

$$= -y(0) + pL\{y\}, \quad \text{ὕποθέτοντες } e^{-px}y \rightarrow 0 \text{ τοῦ } x \rightarrow \infty, \quad (43)$$

$$= -y(0) + p\bar{y}(p), \quad (44)$$

ὅπου $y(0)$ εἶναι ἡ τιμή τῆς $y(x)$ διά $x = 0$. Ὁμοίως

$$L\left\{\frac{d^2y}{dx^2}\right\} = \int_0^\infty e^{-px} \frac{d^2y}{dx^2} dx = \left[e^{-px} \frac{dy}{dx}\right]_0^\infty + p \int_0^\infty e^{-px} \frac{dy}{dx} dx. \quad (45)$$

Χρησιμοποιοῦντες τήν (44) αὐτή γίνεται (ὕποθέτοντες ὅτι $e^{-px} \frac{dy}{dx} \rightarrow 0$ τοῦ $x \rightarrow \infty$)

$$L\left\{\frac{d^2y}{dx^2}\right\} = p^2\bar{y}(p) - py(0) - y^{(1)}(0), \quad (46)$$

ὅπου $y^{(1)}(0)$ εἶναι ἡ τιμή τῆς $\frac{dy}{dx}$ διά $x = 0$.

Μετασχηματισμοί άνωτέρων παραγώγων ύπολογίζονται κατά τόν αύτόν τρόπον καί γενικώτερον εύρίσκομεν

$$L\left\{\frac{d^n y}{dx^n}\right\} = p^n \bar{y}(p) - p^{n-1} y(0) - p^{n-2} y^{(1)}(0) \dots - p y^{(n-2)}(0) - y^{(n-1)}(0), \quad (47)$$

όπου $y^{(r)}(0)$ εἶναι ἡ τιμή τῆς $\frac{d^r y}{dx^r}$ διά $x = 0$.

23.5. Λύσις Συνήθων Διαφορικῶν Ἐξισώσεων

Τό πρῶτον βήμα διά τήν λύσιν συνήθων γραμμικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων διά μετασχηματισμοῦ Laplace εἶναι νά μετατρέψωμεν τήν ἐξίσωσιν εἰς ἀλγεβρικὴν ἐξίσωσιν ὡς πρὸς $\bar{y}(p)$ χρησιμοποιοῦντες τὰ ἀποτελέσματα τῆς τελευταίας παραγράφου καί ἐν συνεχείᾳ νά λύσωμεν ὡς πρὸς $\bar{y}(p)$. Ἐάν ἡ λύσις αὐτὴ δύναται νά ἀντιστραφῇ ἡ οὕτως εύρισκομένη συνάρτησις $y(x)$ θά εἶναι ἡ λύσις τῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως. Τά κατωτέρω παραδείγματα ἐπεξηγοῦν τήν μέθοδον ταύτην.

Παράδειγμα 6. Ἵνα λύσωμεν τήν

$$(D+2)y = \cos x \quad (48)$$

δοθέντος ὅτι $y = 1$ διά $x = 0$ (δηλ. $y(0) = 1$) λαμβάνομεν τόν μετασχηματισμόν Laplace τῆς (48) καί χρησιμοποιοῦντες τήν (44) καί τήν (10)

$$p\bar{y}(p) - y(0) + 2\bar{y}(p) = \frac{p}{p^2 + 1}. \quad (49)$$

Ἐπιλύοντες ὡς πρὸς $\bar{y}(p)$ εύρίσκομεν

$$\bar{y}(p) = \frac{p}{(p+2)(p^2+1)} + \frac{y(0)}{p+2} \quad (50)$$

$$= \frac{p}{(p+2)(p^2+1)} + \frac{1}{p+2}, \quad \text{ἀφοῦ } y(0) = 1 \quad (51)$$

Ἐν συνεχείᾳ ἀντιστρέφωμεν τήν ἐξίσωσιν αὐτὴν γράφοντες πρῶτον

$$\frac{p}{(p+2)(p^2+1)} = \frac{A}{p+2} + \frac{Bp+C}{p^2+1}, \quad (52)$$

όπου A, B καί C εἶναι σταθεραί. Ἐργαζόμενοι κατά τόν γνωστόν τρόπον εύρίσκομεν $A = -B = -\frac{2}{5}$ καί $C = \frac{1}{5}$, τό ὅποσον δίδει

$$\bar{y}(p) = -\frac{2}{5}\left(\frac{1}{p+2}\right) + \frac{1}{5}\left(\frac{1+2p}{p^2+1}\right) + \frac{1}{p+2} \quad (53)$$

$$= \frac{1}{5}\left(\frac{1}{p^2+1}\right) + \frac{2}{5}\left(\frac{p}{p^2+1}\right) + \frac{3}{5}\left(\frac{1}{p+2}\right). \quad (54)$$

Συνεπώς

$$y(x) = L^{-1}\{\bar{y}(p)\} = \frac{1}{5} \sin x + \frac{2}{5} \cos x + \frac{3}{5} e^{-2x}. \quad (55)$$

Παράδειγμα 7. "Ινα λύσωμεν τήν

$$(D^2 + a^2)y = \sin bx, \quad (56)$$

ὅπου a καὶ b εἶναι σταθεραὶ ($a \neq b$, $a \neq 0$) λαμβάνομεν τὸν μετασχηματισμὸν Laplace τῆς (56) χρησιμοποιοῦντες τὰς (46) καὶ (9).

Τότε

$$p^2 \bar{y}(p) - py(0) - y^{(1)}(0) + a^2 \bar{y}(p) = \frac{b}{p^2 + b^2}, \quad (57)$$

ἐκ τῆς ὁποίας λαμβάνομεν

$$\bar{y}(p) = \frac{b}{(p^2 + a^2)(p^2 + b^2)} + \frac{py(0)}{p^2 + a^2} + \frac{y^{(1)}(0)}{p^2 + a^2}, \quad (58)$$

ὅπου $y(0)$ καὶ $y^{(1)}(0)$ εἶναι ἀντιστοίχως αἱ τιμαὶ τῶν y καὶ $\frac{dy}{dx}$ διὰ $x = 0$. Χρησιμοποιοῦντες τὴν ἀνάπτυξιν εἰς μερικὰ κλάσματα διὰ τὴν (58) ἔχομεν

$$\bar{y}(p) = \frac{b}{b^2 - a^2} \left(\frac{1}{p^2 + a^2} - \frac{1}{p^2 + b^2} \right) + y(0) \left(\frac{p}{p^2 + a^2} \right) + \frac{y^{(1)}(0)}{a} \left(\frac{a}{p^2 + a^2} \right), \quad (59)$$

ἐκ τῆς ὁποίας δὲ ἀντιστροφῆς λαμβάνομεν τὴν λύσιν

$$\begin{aligned} y(x) &= L^{-1}\{\bar{y}(p)\} \\ &= \frac{b \sin ax}{a(b^2 - a^2)} - \frac{\sin bx}{b^2 - a^2} + y(0) \cos ax + \frac{y^{(1)}(0) \sin ax}{a}, \end{aligned} \quad (60)$$

ἢ

$$y(x) = y(0) \cos ax + A \sin ax + \frac{\sin bx}{a^2 - b^2}, \quad (61)$$

ὅπου

$$A = \frac{1}{a} \left(y^{(1)}(0) + \frac{b}{b^2 - a^2} \right). \quad (62)$$

Παράδειγμα 8. Ὡς ἀνεφέρθη εἰς τό Κεφ. 21, § 21.11, ἡ μέθοδος τῶν μετασχηματισμῶν Laplace δύναται νά ἐφαρμοσθῇ ἐπωφελῶς εἰς συστήματα διαφορικῶν ἐξισώσεων μέ σταθερούς συντελεστές. Τοῦτο διευκρινίζεται ὑπό τοῦ κάτωθι παραδείγματος.

Ἔστωσαν αἱ ἐξισώσεις

$$\left. \begin{aligned} (D^2+2)y-x &= 0 \\ (D^2+2)x-y &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (63)$$

ὅπου x καί y εἶναι αἱ ἐξηρητημέναι μεταβληταί καί $D \equiv \frac{d}{dt}$, t παριστῶν τήν ἀνεξάρτητον μεταβλητήν. Λαμβάνοντες τόν μετασχηματισμόν Laplace ἐκάστης ἐξισώσεως ἔχομεν

$$\left. \begin{aligned} p^2 \bar{y}(p) - py(0) - y^{(1)}(0) + 2\bar{y}(p) - \bar{x}(p) &= 0 \\ p^2 \bar{x}(p) - px(0) - x^{(1)}(0) + 2\bar{x}(p) - \bar{y}(p) &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (64)$$

ὅπου, ὡς συνήθως, $x(0)$, $y(0)$ εἶναι αἱ τιμαί τῶν x καί y διά $t=0$ καί $x^{(1)}(0)$, $y^{(1)}(0)$ αἱ τιμαί τῶν πρώτων παραγώγων τῶν x καί y διά $t=0$.

Χάριν ἀπλότητος ὑποθέτομεν τάς ἀρχικὰς συνθήκας $x(0) = 0$, $y(0) = 0$, $x^{(1)}(0) = y^{(1)}(0) = 0$. Τότε ἡ (64) γίνεται

$$\left. \begin{aligned} (p^2+2)\bar{y}(p) - \bar{x}(p) &= 0, \\ (p^2+2)\bar{x}(p) - \bar{y}(p) &= 2p \end{aligned} \right\} \quad (65)$$

Ἀπαλείφοντες τόν $\bar{y}(p)$ ἀπό τάς δύο αὐτάς ἀλγεβρικές ἐξισώσεις λαμβάνομεν

$$\bar{x}(p) = \frac{2p(p^2+2)}{(p^2+1)(p^2+3)} \quad (66)$$

Δι' ἀντιστροφῆς τούτου μέ τήν μέθοδον τῶν μερικῶν κλασμάτων εὐρίσκομεν

$$x(t) = \cos t + \cos \sqrt{3}t \quad (67)$$

Ὁμοίως δι' ἀπαλοιφῆς τοῦ $\bar{x}(p)$ ἀπό τήν (65) τελικῶς λαμβάνομεν

$$y(t) = \cos t - \cos \sqrt{3}t. \quad (68)$$

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 23

1. 'Επαληθεύσατε τά ακόλουθα αποτελέσματα

$$(\alpha) L\{a+bx\} = \frac{ap+b}{p^2},$$

$$(\beta) L\{x^{-\frac{1}{2}}\} = \sqrt{\frac{\pi}{p}},$$

$$(\gamma) L\{x \cos ax\} = \frac{p^2 - a^2}{(p^2 + a^2)^2},$$

$$(\delta) L\{e^{ax}x^{-\frac{1}{2}}(1+2ax)\} = \frac{p\sqrt{\pi}}{(p-a)^{3/2}}.$$

2. 'Υπολογίσατε τόν
- $L^{-1}\{f(p)\}$
- όταν ό
- $\bar{f}(p)$
- έχη τάς κατωτέρω μορφάς

$$(\alpha) \frac{p^2}{(p^2+1)(p^2+2)},$$

$$(\beta) \frac{1}{p(p-1)^3}.$$

3. 'Επιλύσατε τάς κατωτέρω έξισώσεις χρησιμοποιούντες τόν μετασχηματισμόν Laplace

$$(\alpha) (D^2+4D+8)y = \cos 2x, \text{ δοθέντος ότι } y = 2 \text{ καί } \frac{dy}{dx} = 1 \text{ όταν } x = 0$$

$$(\beta) \begin{aligned} (D+1)y + Dz &= 0, \\ (D-1)y + 2Dz &= e^{-x}, \end{aligned}$$

$$\text{δοθέντος ότι } y = \frac{1}{2} \text{ καί } z = 0 \text{ όταν } x = 0.$$

$$(\text{Είς άμφοτέρας τάς περιπτώσεις } D \equiv \frac{d}{dx}).$$

4. 'Υπό τήν προϋπόθεσιν ότι

$$L\left\{\int_0^\infty f(x,u) du\right\} = \int_0^\infty L\{f(x,u)\} du,$$

όπου x είναι μία παράμετρος, δείξατε ότι

$$\int_0^\infty \frac{\sin xu}{u} du = \frac{\pi}{2},$$

καί ότι

$$\int_0^\infty \cos(xu^2) du = \frac{\Gamma(\frac{3}{4})\Gamma(\frac{1}{4})}{4\sqrt{(\pi x)}} = \sqrt{\left(\frac{\pi}{8x}\right)},$$

χρησιμοποιούντες τό ἀποτέλεσμα τοῦ Προβλήματος 9, Κεφ. 18.

5. Τό συνελκτικόν θεώρημα λέγει ὅτι ὑπό ὥρισμένης συνθήκας

$$L\left\{\int_0^x f(x-y)g(y) dy\right\} = \bar{f}(p)\bar{g}(p),$$

ὅπου $\bar{f}(p) = L\{f(x)\}$ καὶ $\bar{g}(p) = L\{g(x)\}$.

Δείξατε χρησιμοποιοῦντες τόν μετασχηματισμόν Laplace ὅτι ἡ ἐξίσωσις

$$(D^2+4)y=f(x),$$

ὅπου $f(x)$ εἶναι μία αὐθαίρετος συνάρτησις καὶ ὅπου $y(0) = 1$
 $y^{(1)}(0) = 1$, γύνεται

$$\bar{y}(p) = \frac{p+1}{p^2+4} + \frac{\bar{f}(p)}{p^2+4}.$$

Ὅθεν, χρησιμοποιοῦντες τό συνελκτικόν θεώρημα, δεύξατε ὅτι

$$y(x) = \cos 2x + \frac{1}{2} \sin 2x + \frac{1}{2} \int_0^x f(x') \sin 2(x-x') dx',$$

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 24.

ΜΕΡΙΚΑΙ ΔΙΑΦΟΡΙΚΑΙ ΕΞΙΣΩΣΕΙΣ

24.1. Είσαγωγή

Ἐξίσωσις περιέχουσα μερικούς διαφορικούς συντελεστές (μερικός παραγώγους) καλεῖται μερική διαφορική ἐξίσωσις, ἡ τάξις τῆς ὁποίας εἶναι ἴση (κατ'ἀναλογίαν πρὸς τὰς συνήθεις διαφορικὰς ἐξισώσεις) πρὸς τὴν τάξιν τῆς ἀνωτάτης τάξεως μερικῆς παραγώγου ἡ ὁποία ἐμφανίζεται εἰς τὴν ἐξίσωσιν. Ἐπὶ παραδείγματι, αἱ ἐξισώσεις

$$3y^2 \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial y} = 2u, \quad (1)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + f(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad (2)$$

(ὅπου $f(x, y)$ εἶναι μία ἀυθαίρετος συνάρτησις) εἶναι τυπικαὶ μερικαὶ διαφορικαὶ ἐξισώσεις πρώτης καὶ δευτέρας τάξεως, ἀντιστοίχως, αἱ x καὶ y εἶναι αἱ ἀνεξάρτητοι μεταβληταὶ καὶ u ἡ πρὸς ὑπέρῃ συνάρτησις. Ἀμφότεραι αἱ ἐξισώσεις εἶναι γραμμικαὶ ὑπὸ τὴν ἔννοιαν ὅτι ἡ u καὶ αἱ παράγωγοί της ἐμφανίζονται μόνον εἰς τὸν πρῶτον βαθμὸν καὶ γινόμενα τῆς u καὶ τῶν παραγῶγων αὐτῆς δέν ἐμφανίζονται. Μία τυπικὴ μὴ γραμμικὴ ἐξίσωσις μέ δύο ἀνεξαρτήτους μεταβλητάς εἶναι ἡ

$$u \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 = u^2. \quad (3)$$

Δέν θά ἀσχοληθῶμεν ἐδῶ μέ ἐξισώσεις τῆς ἀνωτέρω μορφῆς (3). Ἐν

γένει, ἡ λύσις μερικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων εἶναι πολὺ περισσό-
τερον δύσκολος ἀπὸ τὴν λύσιν συνήθων διαφορικῶν ἐξισώσεων καὶ
ἐκτός ὠρισμένων εὐδίκων περιπτώσεων γενικὴ μέθοδος ἐπιλύσεως με-
ρικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων δέν ὑπάρχει. Εἰς τὸ κεφάλαιον αὐτό θά
ὑποδείξωμεν τὸν τρόπον ἐπιλύσεως ὠρισμένων ἀπλῶν γραμμικῶν μερι-
κῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων (αἱ ὁποῖαι οὐχ ἥττον παρουσιάζουν φυσι-
κὸν ἐνδιαφέρον).

Εἴδομεν ἤδη εἰς τὸ Κεφ. 21 ὅτι ἡ γενικὴ λύσις μιᾶς συνήθους
διαφορικῆς ἐξισώσεως περιέχει αὐθαιρέτους σταθεράς. Ἡ γενικὴ λύ-
σις ὅμως μερικῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως περιέχει ἐν γένει αὐθαιρέ-
τους συναρτήσεις. Πρὸς διασαφήνισιν τοῦ σημείου αὐτοῦ, θεωρήσωμεν
τὸ ἀντίστροφον πρόβλημα τοῦ σχηματισμοῦ μερικῆς διαφορικῆς ἐξισώ-
σεως ἐκ δοθεισῶν συναρτήσεων.

Ἐπὶ παραδείγματι, ἐάν

$$u = yf(x), \quad (4)$$

ὅπου $f(x)$ εἶναι μία αὐθαιρέτος συνάρτησις τῆς x , τότε

$$\frac{\partial u}{\partial y} = f(x), \quad (5)$$

καὶ συνεπῶς ἀπαλείφοντες τὴν $f(x)$ ἐκ τῶν (4) καὶ (5) λαμβάνομεν
τὴν πρώτης τάξεως μερικὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$y \frac{\partial u}{\partial y} = u. \quad (6)$$

Ἐκάστη συνάρτησις u τῆς ἀνωτέρω μορφῆς (4) εἶναι ὡς ἐκ τούτου
λύσις τῆς (6) ἀνεξαρτήτως τῆς μορφῆς τῆς $f(x)$. Ὁμοίως ἐάν

$$u = f(x+y) + g(x-y), \quad (7)$$

ὅπου $f(x+y)$, $g(x-y)$ εἶναι αὐθαιρέτοι συναρτήσεις ὡς πρὸς $x+y$ καὶ
 $x-y$, ἀντιστοίχως, τότε

$$\frac{\partial u}{\partial x} = f'(x+y) + g'(x-y), \quad (8)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = f''(x+y) + g''(x-y), \quad (9)$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = f'(x+y) - g'(x-y), \quad (10)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = f''(x+y) + g''(x-y), \quad (11)$$

όπου οι τόννοι υποδηλοῦν παραγώγισιν ὡς πρὸς τὴν ἀνάλογον ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν $(x+y$ ἢ $x-y)$. Ὅθεν ἀπαλείφοντες τὰς αὐθαίρετους συναρτήσεις δι' ἐξισώσεως τῶν (9) καὶ (11) λαμβάνομεν τὴν δευτέρας τάξεως μερικήν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}. \quad (12)$$

Ἡ συνάρτησις u ἡ ὀριζομένη ὑπὸ τῆς (7) ἱκανοποιεῖ τὴν (12) ἀνεξαρτήτως τῶν συναρτησιακῶν μορφῶν τῶν $f(x+y)$ καὶ $g(x-y)$.

Εἰς ἀμφοτέρα τὰ παραδείγματα ἡ τάξις τῆς προκυπτούσης μερικῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως ἰσοῦται πρὸς τὸν ἀριθμὸν τῶν αὐθαίρετων συναρτήσεων τὰς ὁποίας περιλαμβάνει ἡ ἀρχικὴ ἔκφρασις τῆς u . Αὐτὸ φαίνεται νὰ ὑποδεικνύη ὅτι (κατ' ἀναλογίαν πρὸς τὰς συνήθεις διαφορικὰς ἐξισώσεις) ἡ γενικὴ λύσις μιᾶς n τάξεως μερικῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως θὰ περιέχῃ ἀκριβῶς n αὐθαίρετους συναρτήσεις. Ἄν καὶ αὐτὸ δέν συμβαίνει πάντοτε, εἶναι ἕνας παραδεκτὸς ὁρισμὸς τῆς γενικῆς λύσεως μερικῆς διαφορικῆς ἐξισώσεως διὰ τὴν κατηγορίαν τῶν ἐξισώσεων τὰς ὁποίας ἐξετάζομεν εἰς τὸ κεφάλαιον τοῦτο (γραμμικὰς μέ σταθεροὺς συντελεστάς). Τέλος παρατηροῦμεν ὅτι εἰς φυσικὰ προβλήματα τὰ ὁποῖα μᾶς ὁδηγοῦν εἰς μερικὰς διαφορικὰς ἐξισώσεις αἱ αὐθαίρετοι συναρτήσεις αἱ ἐμφανιζόμεναι εἰς τὴν λύσιν πρέπει συνήθως νὰ ἐκλέγωνται οὕτως ὥστε νὰ ἱκανοποιοῦν ὠρισμένας συνθήκας, τὰς καλοῦμένας συνοριακὰς συνθήκας, αἱ ὁποῖαι ὑπαγορεύονται ἐκ τοῦ ὑπὸ ἐπίλυσιν προβλήματος.

24.2. Ἐξισώσεις Δευτέρας Τάξεως μέ Σταθεροὺς Συντελεστάς

Μία ἐξίσωσις τῆς μορφῆς

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2h \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + b \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + 2f \frac{\partial u}{\partial x} + 2g \frac{\partial u}{\partial y} + cu = 0, \quad (13)$$

όπου a, h, b, f, g και c είναι σταθεράι, είναι μία γραμμική εξίσωσις δευτέρας τάξεως μέ σταθερούς συντελεστάς ως πρός δύο μεταβλητάς (x και y). Διά συγκρίσεως μέ τήν γενικήν κωνικήν εξίσωσιν

$$ax^2 + 2hxy + by^2 + 2fx + 2gy + c = 0 \quad (14)$$

λέγομεν ότι ή (13) είναι

$$\left. \begin{array}{l} \text{έλλειπτική} \\ \text{παραβολική} \\ \text{ύπερβολική} \end{array} \right\} \text{μορφής όταν } \begin{cases} ab - h^2 > 0, \\ ab - h^2 = 0, \\ ab - h^2 < 0. \end{cases} \quad (15)$$

Έπί παραδείγματι ή εξίσωσις τοῦ Laplace μέ δύο μεταβλητάς (βλ. Κεφ. 9, § 9.4).

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (16)$$

λαμβάνεται εκ τής (13) θέτοντες $a = 1, h = 0, b = 1, f = g = c = 0$ και, έπειδή $ab - h^2 > 0$, είναι έλλειπτικής μορφής. Όμοίως ή εξίσωσις

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - k^2 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad (17)$$

(όπου k είναι μία πραγματική σταθερά) δύναται νά ληφθῇ εκ τής (13) θέτοντες $a = 1, h = 0, b = -k^2, f = g = c = 0$. Όθεν, έπειδή $ab - h^2 = -k^2 < 0$, ή εξίσωσις είναι ύπερβολικής μορφής. Όμως ή εξίσωσις

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - k \frac{\partial u}{\partial y} = 0 \quad (18)$$

είναι παραβολικής μορφής έπειδή $a = 1, h = 0, b = 0, g = -\frac{1}{2}k, f = c = 0$ και $ab - h^2 = 0$.

Ός θά ἴδωμεν εις τήν έπομένην παράγραφον ή μορφή τής γενικής λύσεως δοθείσης μερικής διαφορικής εξισώσεως δευτέρας τάξεως μετά σταθερών συντελεστών (τής μορφής (13)) εξαρτάται πολύ εκ τοῦ κατά πόσον ή εξίσωσις αὐτή είναι έλλειπτικής, παραβολικής ή ύπερβολικής μορφής.

24.3. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Euler

Ἡ ἐξίσωσις

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2h \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + b \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad (19)$$

ὅπου a, h καὶ b εἶναι σταθεραί, εἶναι μία εἰδική περίπτωση τῆς (13) (λαμβάνομένη ἐάν τεθῇ $f = g = c = 0$) καὶ εἶναι γνωστή ὡς ἐξίσωσις τοῦ Euler. Ἡ γενική λύσις τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς δύναται νὰ εὑρεθῇ ὡς ἀκολούθως.

Πρῶτον ὀρίζομεν δύο νέας ἀνεξαρτήτους μεταβλητάς ξ καὶ η διὰ τῶν γραμμικῶν σχέσεων

$$\begin{cases} \xi = px + qy, \\ \eta = rx + sy, \end{cases} \quad (20)$$

ὅπου p, q, r καὶ s εἶναι ἀυθαίρετοι σταθεραί. Τότε

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{\partial u}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial x} = p \frac{\partial u}{\partial \xi} + r \frac{\partial u}{\partial \eta}, \quad (21)$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = \frac{\partial u}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial y} + \frac{\partial u}{\partial \eta} \frac{\partial \eta}{\partial y} = q \frac{\partial u}{\partial \xi} + s \frac{\partial u}{\partial \eta}, \quad (22)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) = \left(p \frac{\partial}{\partial \xi} + r \frac{\partial}{\partial \eta} \right) \left(p \frac{\partial u}{\partial \xi} + r \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \quad (23)$$

$$= p^2 \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} + 2pr \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + r^2 \frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2}, \quad (24)$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) = \left(q \frac{\partial}{\partial \xi} + s \frac{\partial}{\partial \eta} \right) \left(q \frac{\partial u}{\partial \xi} + s \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \quad (25)$$

$$= q^2 \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} + 2sq \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + s^2 \frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2}, \quad (26)$$

καὶ

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right) = \left(p \frac{\partial}{\partial \xi} + r \frac{\partial}{\partial \eta} \right) \left(q \frac{\partial u}{\partial \xi} + s \frac{\partial u}{\partial \eta} \right) \quad (27)$$

$$= pq \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} + (rq + sp) \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + rs \frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2}. \quad (28)$$

Ἀντικαθιστῶντες εἰς τὴν (19) τὰς ἐκφράσεις τῶν δευτέρας τάξεως

μερικῶν παραγῶγων εὐρίσκομεν

$$(ap^2 + bq^2 + 2hpq) \frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} + 2\{apr + bsq + h(rq + sp)\} \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + (ar^2 + bs^2 + 2hrs) \frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2} = 0. \quad (29)$$

Ἐν συνεχείᾳ ἐκλέγομεν τὰς αὐθαίρετους σταθεράς p, q, r, s οὕτως ὥστε $p = r = 1$ αἱ δὲ q, s νὰ εἶναι αἱ δύο ρίζαι X_1 καὶ X_2 τῆς ἐξίσωσης

$$a + 2hX + bX^2 = 0. \quad (30)$$

Συνεπῶς ἡ (29) γύνεται

$$\{a + h(X_1 + X_2) + bX_1X_2\} \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} = 0. \quad (31)$$

Ἐπειδὴ ὅμως, ἐκ τοῦ Κεφ. 14, § 14.2 (T.1),

$$X_1 + X_2 = -\frac{2h}{b}, \quad (32)$$

$$X_1X_2 = \frac{a}{b},$$

ἡ (31) γράφεται

$$\frac{2}{b}(ab - h^2) \frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} = 0. \quad (33)$$

Ὅθεν ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι ἡ (19) δέν εἶναι παραβολικὴ ἥτοι $ab - h^2 \neq 0$, ἡ (33) δίδει

$$\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} = 0, \quad (34)$$

ἡ ὁποία δι' ἀπ' εὐθείας ὁλοκληρώσεως μᾶς δίδει τὴν γενικὴν λύσιν

$$u = F(\xi) + G(\eta), \quad (35)$$

ὅπου F καὶ G εἶναι αὐθαίρετοι συναρτήσεις. Συνεπῶς ἐφ' ὅσον $\xi = x + X_1y$, $\eta = x + X_2y$ (X_1 καὶ X_2 εἶναι αἱ δύο ρίζαι τῆς (30)) ἡ γενικὴ λύσις τῆς (19) (ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι ἡ ἐξίσωσις δέν εἶναι παραβολικῆς μορφῆς) εἶναι

$$u = F(x + X_1y) + G(x + X_2y). \quad (36)$$

Τέλος παρατηροῦμεν ἐκ τῆς (30) ὅτι τό εἶδος τῶν ριζῶν X_1 καὶ X_2 ,

αὶ ὅποῦαι ἐμφανίζονται εἰς τὴν λύσιν, ἐξαρτᾶται ἐκ τοῦ κατὰ πόσον ἡ ἐξίσωσις εἶναι ὑπερβολικὴ ἢ ἐλλειπτικὴ· τῷ ὄντι, ἐάν $ab-h^2 < 0$ (ὑπερβολικὴ) αὶ X_1 καὶ X_2 εἶναι πραγματικαὶ ἐνῶ ὅταν $ab-h^2 > 0$ (ἐλλειπτικὴ) αὶ X_1 καὶ X_2 εἶναι ἀναγκαστικῶς μιγαδικαί.

Ὅταν ἡ (19) εἶναι παραβολικῆς μορφῆς ($ab-h^2 = 0$), ἡ γενικὴ λύσις εὐρίσκεται ἐκ τῆς (29) θέτοντες $p = 1$ καὶ (πρὸς στιγμὴν) ἀφίνοντες τὰ q, r καὶ s αὐθαίρετα. Τότε

$$(a+bq^2+2hq)\frac{\partial^2 u}{\partial \xi^2} + 2\{ar+bsq+h(rq+s)\}\frac{\partial^2 u}{\partial \xi \partial \eta} + (ar^2+bs^2+2hrs)\frac{\partial^2 u}{\partial^2 \eta} = 0. \quad (37)$$

Ἐάν τὸ q ἐκλεγῇ ὡς ρίζα τῆς

$$a+bq^2+2hq=0 \quad (38)$$

τότε, ἀφοῦ $ab-h^2 = 0$ ἐξ ὑποθέσεως,

$$q = -\frac{h}{b} \quad (\text{διπλῇ}) \quad (39)$$

Ὅθεν, δυνάμει τῆς (38), ὁ πρῶτος ὅρος τῆς (37) εἶναι μηδέν. Ὁμοίως ὁ δεῦτερος ὅρος εἶναι μηδέν ἐπειδὴ ἐκ τῆς (39)

$$ar+bsq+h(rq+s) = (ab-h^2)\frac{r}{b} = 0. \quad (40)$$

Συνεπῶς ἡ (37) γίνεταί (ὑπὸ τὴν προϋπόθεσιν ὅτι τὰ r καὶ s δέν εἶναι ἀμφότερα μηδέν)

$$\frac{\partial^2 u}{\partial \eta^2} = 0. \quad (41)$$

Δι' αὐτὴν εὐθείας ὁλοκληρώσεως ἡ γενικὴ λύσις τῆς (41) εἶναι ἡ

$$u = F(\xi) + \eta G(\xi), \quad (42)$$

ὅπου πάλιν αὶ F καὶ G εἶναι αὐθαίρετοι συναρτήσεις. Ὅθεν, ἐπειδὴ $p = 1$, $q = -\frac{h}{b}$ ($=X$, ἔστω), ἔχομεν ἐκ τῆς (20)

$$\begin{aligned} \xi &= x + Xy, \\ \eta &= rx + sy, \end{aligned} \quad (43)$$

ὅπου r καὶ s εἶναι αὐθαίρετοι (ἀλλ' ὅχι ἀμφότεραι μηδέν). Ἡ λύσις (42) εἶναι λοιπὸν

$$u = F(x+Xy) + (rx+sy)G(x+Xy), \quad (44)$$

ή οποία είναι κατά ταῦτα ή γενική λύσις τῆς (19) ὅταν $ab-h^2 = 0$.

Διευκρινίζομεν τώρα τά ἀποτελέσματα αὐτά διὰ τῶν κατωτέρω παραδειγμάτων.

Παράδειγμα 1. Ἡ ἐξίσωσις τοῦ Laplace μέ δύο μεταβλητάς

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (45)$$

είναι εἰδική περίπτωσις τῆς ἐξισώσεως τοῦ Euler λαμβανομένη ἐάν θέσωμεν $a = b = 1$ καί $h = 0$. Ὅθεν ή (30) γίνεται

$$1 + X^2 = 0 \quad (46)$$

δύδουσα $X_1 = i$ καί $X_2 = -i$. Ἐκ τῆς (36) ή γενική λύσις τῆς (45) είναι

$$u = F(x+iy) + G(x-iy). \quad (47)$$

Ἡ ἐμφάνισις φανταστικῶν ποσοτήτων εἰς τήν (47) είναι σύμφωνος μέ τόν ἐλλειπτικόν χαρακτήρα τῆς (45).

Ἐφ'ὅσον ὅλαί αἱ λύσεις τῆς (45) πρέπει νά ἔχουν τήν μορφήν τῆς (47), ἀξίζει νά ὕδωμεν πῶς ή λύσις

$$u = \tan^{-1} \frac{y}{x} \quad (48)$$

ή εὐρεθεῖσα εἰς τό Κεφ. 9, Παράδειγμα 6, δύναται νά γραφῇ κατ' αὐτόν τόν τρόπον. Χρησιμοποιοῦντες μιγαδικούς ἀριθμούς καί θέτοντες $z = re^{i\theta} = x+iy$, ἔχομεν $\tan^{-1}(y/x) = \theta$ καί

$$\frac{z}{\bar{z}} = \frac{re^{i\theta}}{re^{-i\theta}} = e^{2i\theta}. \quad (49)$$

Ἄρα

$$\theta = \tan^{-1} \frac{y}{x} = \frac{1}{2i} \log_e z - \frac{1}{2i} \log_e \bar{z} \quad (50)$$

$$= \frac{1}{2i} \log_e (x+iy) - \frac{1}{2i} \log_e (x-iy), \quad (51)$$

ή οποία είναι τῆς μορφῆς (47), ὡς ἐζητεῖτο.

Παράδειγμα 2. Ἡ ἐξίσωσις

$$2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 3 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (52)$$

εἶναι ὑπερβολικῆς μορφῆς ἐπειδὴ $a = 2$, $h = \frac{3}{2}$, $b = 1$ καὶ ὥς ἐκ τούτου $ab - h^2 < 0$. Ἐκ τῆς (30) ἔχομεν

$$2 + 3X + X^2 = 0, \quad (53)$$

ἐκ τῆς ὁποίας λαμβάνομεν $X_1 = -1$, $X_2 = -2$.

Ὅθεν ἡ γενικὴ λύσις τῆς (52) εἶναι

$$u = F(x-y) + G(x-2y). \quad (54)$$

Παράδειγμα 3. Ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + 4 \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (55)$$

εἶναι παραβολικῆς μορφῆς ἐπειδὴ $a = 1$, $h = 2$, $b = 4$ καὶ $ab - h^2 = 0$. Ἐκ τῆς (38) εὐρίσκομεν

$$1 + 4X + 4X^2 = 0$$

ἢ

$$X = -\frac{1}{2} \text{ (διπλῇ)}. \quad (56)$$

Ὅθεν ἐκ τῆς (42) ἡ γενικὴ λύσις τῆς (55) εἶναι

$$u = F(x - \frac{1}{2}y) + (rx + sy)G(x - \frac{1}{2}y), \quad (57)$$

ὅπου r καὶ s εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί.

Τελικῶς σημειώνομεν ὅτι ἡ γενικὴ λύσις τῆς μὴ ὁμογενοῦς ἐξισώσεως Euler

$$a \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 2h \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + b \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = f(x, y), \quad (58)$$

ὅπου $f(x, y)$ εἶναι δοθεῖσα συνάρτησις εὐρίσκεται διὰ τῆς μεθόδου τοῦ τελεστοῦ D , κατὰ τρόπον παρόμοιον τοῦ χρησιμοποιηθέντος εἰς τό Κεφ. 21 διὰ συνήθεις διαφορικὰς ἐξισώσεις. Πάντως, δέν θά ἀσχοληθῶμεν μέ τήν μέθοδον αὐτήν ἐδῶ.

24.4. Διαχωρισμός Μεταβλητῶν

Ἄν καὶ ἀπό τήν ἄποψιν ἐνός καθαροῦ μαθηματικοῦ εἶναι ἱκανοποιη-

τική ή δυνατότης εύρέσεως γενικής λύσεως μερικής διαφορικής εξίσωσης, τοιαῦται λύσεις εἶναι μικρᾶς ἀξίας προκειμένου νά ἐπιβάλλωμεν συνοριακᾶς συνθήκας ἐπὶ τῆς λύσεως. Ἐπὶ παραδείγματι, εἶναι συνήθως κάπως δύσκολον νά ἐκλέξωμεν τὰς συναρτήσεις F καὶ G τῆς λύσεως (βλ. (47)) τῆς

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (59)$$

οὕτως ὥστε ἡ ἐξίσωσις νά πληροῦται ἐντός τοῦ τετραγώνου τοῦ ὁριζομένου ὑπὸ τῶν εὐθειῶν $x = 0$, $x = \alpha$, $y = 0$, $y = b$ καὶ ἡ u νά λαμβάνη προκαθωρισμένας τιμὰς ἐπὶ τοῦ συνόρου τῆς περιοχῆς.

Πρὸς ὑπερνίκησιν τῆς δυσκολίας αὐτῆς εἶναι προτιμώτερον νά εὕρωμεν μίαν ὀλιγώτερον γενικὴν μορφήν λύσεως κατευθυνομένην ἀπὸ τό εἶδος τῶν συνοριακῶν συνθηκῶν τὰς ὁποίας θέλομεν ἐπιβάλλει. Μία μέθοδος ἐπιτεύξεως τούτου βασίζεται εἰς τὴν ὑπόθεσιν ὅτι ἡ λύσις εἶναι γινόμενον συναρτήσεων ἐκάστη τῶν ὁποίων περιέχει μόνον μίαν ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν. Ἡ μέθοδος αὕτη εἶναι ἡ τοῦ διαχωρισμοῦ τῶν μεταβλητῶν.

Θά διασαφήσωμεν τὴν χρῆσιν τῆς μεθόδου αὐτῆς θεωροῦντες τὰς λύσεις τριῶν ἐξισώσεων αἱ ὁποῖαι εἶναι σημαντικαὶ εἰς τὴν φυσικὴν καὶ αἱ ὁποῖαι ὑκανοποιοῦν δεδομένας συνοριακᾶς συνθήκας. Αἱ τρεῖς αὐταὶ ἐξισώσεις εἶναι

(α) ἡ μονοδιάστατος ἐξίσωσις κύματος

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0, \quad (60)$$

(β) ἡ μονοδιάστατος ἐξίσωσις τῆς μεταδόσεως τῆς θερμότητος (καὶ διαχύσεως)

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t}, \quad (61)$$

καὶ

(γ) ἡ ἐξίσωσις Laplace εἰς δύο διαστάσεις

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0. \quad (62)$$

Εἰς τὰς ἀνωτέρω ἐξισώσεις αἱ c καὶ k εἶναι φυσικαὶ σταθεραί, αἱ x καὶ y εἶναι αἱ μεταβληταὶ χώρου ἑνὸς συστήματος Καρτεσιανῶν συντεταγμένων καὶ t εἶναι ἡ μεταβλητὴ χρόνου. Ἡ φυσικὴ ἔννοια τῆς ἐξηρητημένης μεταβλητῆς u εἶναι βεβαίως διάφορος εἰς ἐκάστην ἐξίσωσιν.

(α) Ἡ ἐξίσωσις κύματος

Παράδειγμα 4. Θά εὕρωμεν τὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}, \quad (63)$$

ἡ ὁποία εἶναι περιοδική ὡς πρὸς x καὶ t , καὶ ἱκανοποιεῖ τὰς συν-οριακὰς συνθήκας

$$u(0, t) = u(l, t) = 0, \quad t \geq 0, \quad (64)$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad (65)$$

$$\left[\frac{\partial u(x, t)}{\partial t} \right]_{t=0} = g(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad (66)$$

ὅπου f καὶ g εἶναι δοθεῖσαι συναρτήσεις καὶ l δοθεῖσα σταθερά.

Ὑποθέτομεν μίαν λύσιν τῆς (63) τῆς μορφῆς

$$u(x, t) = X(x)T(t), \quad (67)$$

ὅπου X εἶναι μίαν συνάρτησις τοῦ x μόνον καὶ T εἶναι μίαν συνάρτησις τοῦ t μόνον. Κατ'αὐτόν τόν τρόπον ἡ (63) γίνεται

$$\frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = \frac{1}{c^2 T} \frac{d^2 T}{dt^2}. \quad (68)$$

Ἡ ἐξίσωσις αὕτη ἱκανοποιεῖται ἐάν γράψωμεν

$$\frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = -\frac{w^2}{c^2} \quad (69)$$

καὶ

$$\frac{1}{T} \frac{d^2 T}{dt^2} = -w^2, \quad (70)$$

όπου w είναι τυχών πραγματικός αριθμός. Αι λύσεις των εξισώσεων αυτών είναι περιοδικαί, ως πρέπει, ἔνεκα τῶν ἀρνητικῶν προσήμων ἐισαχθέντων εἰς τὰς (69) καὶ (70), καὶ ἔχουν τὰς γνωστὰς μορφάς

$$X(x) = A \cos \frac{wx}{c} + B \sin \frac{wx}{c}, \quad (71)$$

$$T(t) = C \cos wt + D \sin wt, \quad (72)$$

όπου A, B, C , καὶ D εἶναι ἀθαίρετοι σταθεραί. Ὅθεν ἡ (67) γίνεται

$$u(x, t) = \left(A \cos \frac{wx}{c} + B \sin \frac{wx}{c} \right) (C \cos wt + D \sin wt), \quad (73)$$

ἡ ὁποία ἱκανοποιεῖ τὴν (63) δι' ὅλας τὰς τιμὰς τῶν σταθερῶν A, B, C, D καὶ w .

Πρέπει τώρα νὰ ἱκανοποιήσωμεν τὰς συνοριακάς συνθήκας (64) - (66). Πρὸς τοῦτο πρῶτον θέτομεν $x = 0$ εἰς τὴν (73). Ἡ συνοριακὴ συνθήκη $u(0, t) = 0 (t \geq 0)$ τότε δίδει

$$0 = A(C \cos wt + D \sin wt) \quad (74)$$

δι' ὅλα τὰ t , ἐκ τῆς ὁποίας συνάγεται

$$A = 0. \quad (75)$$

Δεύτερον, θέτοντες $x = \ell$ εἰς τὴν (73), ἡ συνθήκη $u(\ell, t) = 0 (t > 0)$ δίδει (χρησιμοποιοῦντες τὴν (75))

$$0 = B \sin \frac{wl}{c} (C \cos wt + D \sin wt). \quad (76)$$

Ὅμως, ἐπειδὴ ἡ B δέν δύναται νὰ ἐξισωθῇ πρὸς τὸ μηδέν χωρὶς νὰ κάμνῃ καὶ τὴν $u(x, t)$ ἐκ ταυτότητος μηδέν, ἡ (76) δύναται νὰ ἱκανοποιηθῇ (δι' ὅλα τὰ t) μόνον ὅταν

$$\sin \frac{wl}{c} = 0. \quad (77)$$

Ὅθεν

$$w = \frac{r\pi c}{l} \quad \text{όπου} \quad r = 1, 2, 3 \dots \quad (78)$$

(ἡ περίπτωσις $r = 0$ ἡ ὁποία δίδει $w = 0$, ἀποκλείεται ἐπειδὴ πάλιν κάμνει τὴν $u(x, t)$ ἐκ ταυτότητος μηδέν). Παρατηροῦμεν ὅτι ὑ-

πάρχει άπειρά διακεκριμένων τιμών του w (αί ιδιοτιμαί) και ότι είς έκάστην τιμήν της w άντιστοιχεύ μία μερική λύσις (ή ιδιοσυνάρτησις). Πράγματι, θέτοντες την (75) και την (78) είς την (73) έχομεν

$$\left. \begin{aligned} w_1 &= \frac{\pi c}{l}, u_1(x, t) = \sin \frac{\pi x}{l} \left(C_1 \sin \frac{\pi ct}{l} + D_1 \cos \frac{\pi ct}{l} \right), \\ w_2 &= \frac{2\pi c}{l}, u_2(x, t) = \sin \frac{2\pi x}{l} \left(C_2 \sin \frac{2\pi ct}{l} + D_2 \cos \frac{2\pi ct}{l} \right), \\ &\vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \\ w_r &= \frac{r\pi c}{l}, u_r(x, t) = \sin \frac{r\pi x}{l} \left(C_r \sin \frac{r\pi ct}{l} + D_r \cos \frac{r\pi ct}{l} \right), \\ &\vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \end{aligned} \right\} \quad (79)$$

και ούτω καθ'έξης· αί $C_1, C_2, C_3, \dots, C_r, D_1, D_2, \dots, D_r, \dots$ είναι αυθαίρετοι σταθεραί. Έκάστη των εκφράσεων αυτών διαά την $u(x, t)$ είναι μερική λύσις της εξισώσεως του κύματος (63) ικανοποιοῦσα τάς συνοριακάς συνθήκας (64). Τώρα έπειδή ή (63) είναι γραμμική εξίσωσις, έκαστος γραμμικός συνδυασμός μερικών λύσεων είναι επίσης λύσις. Έπομένως, λαμβάνομεν τον γραμμικόν συνδυασμόν

$$u(x, t) = \sum_{r=1}^{\infty} \left(C_r \sin \frac{r\pi ct}{l} + D_r \cos \frac{r\pi ct}{l} \right) \sin \frac{r\pi x}{l} \quad (80)$$

ώς γενικήν λύσιν της (63) ικανοποιοῦσαν τάς συνοριακάς συνθήκας (64). Αί αυθαίρετοι σταθεραί C_r και D_r είς την λύσιν πρέπει να έκλεγοῦν ὥστε να πληροῦνται αί συνοριακαί συνθήκαι διαά $t = 0$ (ήτοι, αί (65) και (66)).

Θεωρήσωμεν πρώτον την (65), ή όποία άπαλιτεῖ

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq l. \quad (81)$$

Έν συνεχείᾳ θέτοντες $t = 0$ είς την (80) έχομεν

$$f(x) = \sum_{r=1}^{\infty} D_r \sin \frac{r\pi x}{l}. \quad (82)$$

Όμοίως ή (66), ή όποία άπαλιτεῖ

$$\left[\frac{\partial u(x, t)}{\partial t} \right]_{t=0} = g(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad (83)$$

ικανοποιεῖται διὰ παραγωγίσεως τῆς (80) ὡς πρὸς t καὶ μετὰ θέ-
τοντες $t = 0$. Τολουτοτρόπως

$$g(x) = \frac{\pi c}{l} \sum_{r=1}^{\infty} r C_r \sin \frac{r\pi x}{l} \quad (84)$$

Οἱ συντελεσταὶ C_r καὶ D_r δύνανται νὰ προσδιορισθοῦν ἐκ τῆς (88)
καὶ (84) διὰ τῆς τεχνικῆς τῶν σειρῶν Fourier (βλ. Κεφ. 20). Συν-
επῶς

$$D_r = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{r\pi x}{l} dx \quad (85)$$

καὶ

$$C_r = \frac{2}{r\pi c} \int_0^l g(x) \sin \frac{r\pi x}{l} dx, \quad (86)$$

ὅπου $r = 1, 2, 3, \dots$.

Τέλος ἀντικαθιστώντες τὴν (85) καὶ (86) εἰς τὴν (80), ἔχο-
μεν τὴν λύσιν

$$u(x, t) = \sum_{r=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{2}{r\pi c} \int_0^l g(x') \sin \frac{r\pi x'}{l} dx' \right) \sin \frac{r\pi c t}{l} \sin \frac{r\pi x}{l} \right\} \\ + \sum_{r=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{2}{l} \int_0^l f(x') \sin \frac{r\pi x'}{l} dx' \right) \cos \frac{r\pi c t}{l} \sin \frac{r\pi x}{l} \right\}, \quad (87)$$

ὅπου ἔχομεν συμβολίσει διὰ x' τὴν μεταβλητὴν τῆς ὁλοκληρώσεως
πρὸς διάκρισιν ἀπὸ τὴν ἀνεξάρτητον μεταβλητὴν x .

Ἡ μέθοδος διαχωρισμοῦ τῶν μεταβλητῶν δύνανται εὐκόλως νὰ ἐ-
πεκταθῇ εἰς τὴν λύσιν τῆς κυματικῆς ἐξισώσεως δύο καὶ τριῶν δια-
στάσεων

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \quad \text{καὶ} \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}. \quad (88)$$

Μολαταῦτα δέν εἶναι πάντοτε εὐκόλον ἢ ἐπιθυμητόν νὰ λύσωμεν τὰς
ἐξισώσεις αὐτὰς χρησιμοποιοῦντες σύστημα Καρτεσιανῶν συντεταγμέ-
νων. Ἐπὶ παραδείγματι, ἐάν ἡ λύσις τῆς κυματικῆς ἐξισώσεως ζη-

τεῖται ἐντός μιᾶς περιοχῆς τριῶν διαστάσεων μέ σφαιρικήν συμμε-
 τρίαν, τότε εἶναι συνήθως προτιμώτερον νά χρησιμοποιήσωμεν σφαι-
 ρικὰς συντεταγμένας (r, θ, ϕ) . Ὁμοίως ἡ λύσις ἐντός περιοχῆς μέ
 κυλινδρικήν συμμετρίαν εὐρίσκεται εὐκολώτερον χρησιμοποιοῦντες
 κυλινδρικὰς συντεταγμένας (r, ϕ, z) . Οἷονδῆποτε σύστημα συντεταγμέ-
 νων καί ἄν ἐκλεγῇ ὁ τελεστής Laplace ∇^2 πρέπει πάντοτε νά ἐκ-
 φρασθῇ συναρτήσει τῶν ἀντιστοιχῶν συντεταγμένων (βλ. Κεφ. 9, § 9.11
 καί Κεφ. 13, § 13.8, T.1).

(β) Ἡ ἐξίσωσις ἀγωγιμότητος θερμότη-
 τος .

Παράδειγμα 5. Θά εὖρωμεν τήν λύσιν τῆς ἐξίσωσεως

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t} \quad (89)$$

ἡ ὁποία φθίνει ἐκθετικῶς μετά τοῦ t καί ὑκανοποιεῖ τάς συνορια-
 κὰς συνθήκας

$$u(0, t) = u(l, t) = 0, \quad t \geq 0, \quad (90)$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq l, \quad (91)$$

ὅπου f εἶναι δοθεῖσα συνάρτησις καί l εἶναι μία σταθερά. Ὑποθέ-
 τοντες (ὡς εἰς τό Παράδειγμα 4) μία λύσιν τῆς μορφῆς

$$u(x, t) = X(x)T(t) \quad (92)$$

καί ἀντικαθιστῶντες εἰς τήν (89), εὐρίσκομεν

$$\frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = \frac{1}{kT} \frac{dT}{dt}. \quad (93)$$

Ὅθεν θέτοντες

$$\frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = -w^2, \quad (94)$$

$$\frac{1}{kT} \frac{dT}{dt} = -w^2, \quad (95)$$

ὅπου w εἶναι τυχόν πραγματικός ἀριθμός (τό ἀρνητικόν πρόσσημον
 εἰς τήν (95) ἐξασφαλίζει ἐκθετικῶς φθίνουσαν λύσιν ὡς πρός t), ἔ-

χομεν

$$X = A \cos wx + B \sin wx, \quad (96)$$

καί

$$T = Ce^{-w^2 kt}, \quad (97)$$

όπου A, B καί C εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί. Θέτοντες τήν (96) καί (97) εἰς τήν (92) εὐρίσκομεν

$$u(x, t) = (A' \cos wx + B' \sin wx)e^{-w^2 kt}, \quad (98)$$

όπου A' καί B' εἶναι νέαι αὐθαίρετοι σταθεραί. Ὡς νά ὑκανοποιηθοῦν αἱ συνοριακαί συνθήκαι (90), πρῶτον θέτομεν $x = 0$ εἰς τήν (98).

Συνεπῶς

$$0 = A'e^{-w^2 kt} \quad (99)$$

δι' ὅλα τά t , τό ὅποῖον συνεπάγεται

$$A' = 0. \quad (100)$$

Δεύτερον θέτοντες $x = l$ εἰς τήν (98) εὐρίσκομεν (χρησιμοποιοῦν -
τες τήν (100))

$$0 = (B' \sin wl)e^{-w^2 kt}, \quad (101)$$

ἡ ὁποία ὁδηγεῖ εἰς μή τετριμμένας λύσεις ὑπό τήν προϋπόθεσιν ὅτι

$$\sin wl = 0. \quad (102)$$

Ὅθεν

$$w = \frac{r\pi}{l} \quad \text{όπου } r = 1, 2, 3 \dots \quad (103)$$

(ἡ περίπτωσις $r = 0$ πάλιν ἀποκλείεται ὥστε νά ἀποφευχθῇ ὁ ἐκ ταυτότητος μηδενισμός τῆς $u(x, t)$). Θέτοντες τάς (100) καί (103) εἰς τήν (98) λαμβάνομεν τήν κάτωθι ἀπειρίαν ἰδιοτιμῶν καί τῶν ἀντιστοίχων ἰσοσυναρτήσεων

$$\left. \begin{aligned} w_1 &= \frac{\pi}{l}, u_1(x, t) = B'_1 e^{-\pi^2 kt/l^2} \sin \frac{\pi x}{l}, \\ w_2 &= \frac{2\pi}{l}, u_2(x, t) = B'_2 e^{-4\pi^2 kt/l^2} \sin \frac{2\pi x}{l}, \\ &\vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \\ w_r &= \frac{r\pi}{l}, u_r(x, t) = B'_r e^{-r^2 \pi^2 kt/l^2} \sin \frac{r\pi x}{l}, \\ &\vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \end{aligned} \right\} \quad (104)$$

καί οὕτω καθ' ἑξῆς· αἱ $B_1, B_2, \dots B_r$ εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί.
 Ἐν συνεχείᾳ, λαμβάνομεν τὸν γραμμικὸν συνδυασμὸν τῶν λύσεων
 (104), ἥτοι τήν

$$u(x, t) = \sum_{r=1}^{\infty} B_r e^{-r^2 \pi^2 k t / l^2} \sin \frac{r \pi x}{l} \quad (105)$$

ὡς τήν γενικὴν λύσιν τῆς (89) ἱκανοποιοῦσαν τὰς συνοριακάς συν-
 θήκας (90), ὅπου αἱ σταθεραί B_r πρέπει νὰ ἐκλεγοῦν ὥστε νὰ ἱκα-
 νοποιοῦν τήν ἀπομένουσαν συνοριακὴν συνθήκην (91).

Ὅθεν θέτοντες $t = 0$ εἰς τήν (105) ἔχομεν

$$f(x) = \sum_{r=1}^{\infty} B_r \sin \frac{r \pi x}{l}, \quad (106)$$

ἐκ τῆς ὁποίας ἔπεται, χρησιμοποιοῦντες τήν τεχνικὴν τῶν σειρῶν
 Fourier, ὅτι

$$B_r = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{r \pi x}{l} dx. \quad (107)$$

Ἡ λύσις τῆς (89) ὑπὸ τὰς συνοριακάς συνθήκας (90) καί (91) εἶ-
 ναι λοιπὸν ἡ

$$u(x, t) = \sum_{r=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{2}{l} \int_0^l f(x') \sin \frac{r \pi x'}{l} dx' \right) e^{-r^2 \pi^2 k t / l^2} \sin \frac{r \pi x}{l} \right\}, \quad (108)$$

ὅπου x' ἐγράφη ὡς μεταβλητὴ ὁλοκληρώσεως πρὸς ἀποφυγὴν συγχύσεως
 μετὰ τῆς x .

Ὅμοιαι παρατηρήσεις πρὸς ἐκείνας αἱ ὁποῖαι ἔγιναν εἰς τὸ
 τέλος τοῦ Παραδείγματος 4 σχετικῶς μέ τήν λύσιν τῆς κυματικῆς ἐ-
 ξισώσεως δύο ἢ τριῶν διαστάσεων ἰσχύουν ἐξ ὕψους καί εἰς τήν ἐπί-
 λυσιν τῶν ἐξισώσεων μεταφορᾶς τῆς θερμότητος εἰς δύο ἢ τρεῖς δια-
 στάσεις

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t} \quad \text{καί} \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t}. \quad (109)$$

(γ) Ἡ ἐξίσωσις Laplace εἰς δύο δια-
 στάσεις.

Παράδειγμα 6. Θά εὐρωμεν τήν λύσιν τῆς ἐξισώσεως Laplace

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \quad (110)$$

ή οποία είναι περιοδική ως προς x εντός της ορθογωνίου περιοχής της οριζομένης υπό των $0 \leq x \leq a$, $0 \leq y \leq b$ και ή οποία ικανοποιεί τις συνοριακές συνθήκας

$$u(x, y) = \begin{cases} 0 & \text{όταν } x=0, \quad 0 \leq y \leq b, \\ 0 & \text{όταν } x=a, \quad 0 \leq y \leq b, \\ 0 & \text{όταν } y=b, \quad 0 \leq x \leq a, \\ f(x) & \text{όταν } y=0, \quad 0 < x < a. \end{cases} \quad (111)$$

Γράφοντας

$$u(x, y) = X(x)Y(y) \quad (112)$$

ή (110) γίνεται

$$\frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} + \frac{1}{Y} \frac{d^2 Y}{dy^2} = 0. \quad (113)$$

Όθεν θέτοντες

$$\frac{1}{X} \frac{d^2 X}{dx^2} = -w^2 \quad (\text{διότι περιοδικές λύσεις}) \quad (114)$$

και

$$\frac{1}{Y} \frac{d^2 Y}{dy^2} = +w^2, \quad (115)$$

όπου w είναι τυχών πραγματικός αριθμός, έχουμε

$$X = A \cos wx + B \sin wx, \quad (116)$$

$$Y = C \cosh wy + D \sinh wy, \quad (117)$$

όπου A, B, C και D είναι αλληλόμενοι σταθεράι.

Συνεπώς ή (112) γίνεται

$$u(x, y) = (A \cos wx + B \sin wx)(C \cosh wy + D \sinh wy). \quad (118)$$

Διότι να ικανοποιή ή λύσις αυτή την πρώτην συνοριακήν συνθήκην της (111) πρέπει να έχουμε (θέτοντες $x = 0$)

$$0 = A(C \cosh wy + D \sinh wy), \quad (0 \leq y \leq b) \quad (119)$$

ή

$$A = 0. \quad (120)$$

Ὁμοίως ἡ δευτέρα συνοριακή συνθήκη ἀπαυτεῖ (διὰ μὴ τετρυμμένας λύσεις)

$$\sin wa = 0, \quad (121)$$

ἢ

$$w = \frac{r\pi}{a} \quad \text{ὅπου } r = 1, 2, 3, \dots \quad (122)$$

Ὁμοίως ἡ τρίτη συνοριακή συνθήκη τῆς (111) δίδει (θέτοντες $y=b$ εἰς τὴν (118))

$$0 = (A \cos wx + B \sin wx)(C \cosh wb + D \sinh wb) \quad (123)$$

εἰς τό $0 \leq x \leq a$, ἢ

$$\frac{C}{D} = -\tanh wb. \quad (124)$$

Ὅθεν θέτοντες τὰς (120), (122) καὶ (123) εἰς τὴν (118) εὐρίσκομεν τό κατωτέρω ἀπειροσύνολον χαρακτηριστικῶν τιμῶν καὶ ἀντιστοίχων χαρακτηριστικῶν συναρτήσεων

$$\left. \begin{aligned} w_1 &= \frac{\pi}{a}, u_1(x, y) = E_1 \sin \frac{\pi x}{a} \sinh \frac{\pi(b-y)}{a}, \\ w_2 &= \frac{2\pi}{a}, u_2(x, y) = E_2 \sin \frac{2\pi x}{a} \sinh \frac{2\pi(b-y)}{a}, \\ &\vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \\ w_r &= \frac{r\pi}{a}, u_r(x, y) = E_r \sin \frac{r\pi x}{a} \sinh \frac{r\pi(b-y)}{a}, \\ &\vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \quad \quad \quad \vdots \end{aligned} \right\} \quad (125)$$

ὅπου E_1, E_2, \dots, E_r εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί.

Ὡς προηγουμένως λαμβάνομεν γραμμικόν συνδυασμόν τῶν μερικῶν αὐτῶν λύσεων

$$u(x, y) = \sum_{r=1}^{\infty} E_r \sin \frac{r\pi x}{a} \sinh \frac{r\pi(b-y)}{a} \quad (126)$$

ὡς γενικὴν λύσιν τῆς (110) ὑκανοποιοῦσαν τὰς πρώτας τρεῖς συνοριακὰς συνθήκας τῆς (111). Αἱ σταθεραὶ E_r εἰς τὴν λύσιν ταύτην πρέπει νὰ ἐκλεγοῦν ὥστε νὰ ὑκανοποιοῦν τὴν τετάρτην καὶ τελευταίαν συνοριακὴν συνθήκην τῆς (111). Ὅθεν θέτοντες $y = 0$ εἰς τὴν

(126) ἔχομεν

$$f(x) = \sum_{r=1}^{\infty} E_r \sinh \frac{r\pi b}{a} \sin \frac{r\pi x}{a}, \quad (127)$$

ἐκ τῆς ὁποίας εὐρίσκομεν

$$E_r \sinh \frac{r\pi b}{a} = \frac{2}{a} \int_0^a f(x) \sin \frac{r\pi x}{a} dx. \quad (128)$$

Συνεπῶς ἀντικαθιστῶντες τὴν (128) εἰς τὴν (126) ἡ τελικὴ λύσις τῆς (110) ὑπὸ τᾶς συνοριακᾶς συνθήκας (111) εἶναι

$$u(x, y) = \sum_{r=1}^{\infty} \left\{ \left(\frac{2}{a} \int_0^a f(x') \sin \frac{r\pi x'}{a} dx' \right) \frac{\sin \frac{r\pi x}{a} \sinh \frac{r\pi(b-y)}{a}}{\sinh \frac{r\pi b}{a}} \right\}, \quad (129)$$

ὅπου, ὡς καὶ πρότερον, ἡ x' εἶναι ἡ μεταβλητὴ τῆς ὁλοκληρώσεως.

Παράδειγμα 7. Εἰς τὰ Παραδείγματα 4 καὶ 5 αἱ συνοριακαὶ τιμαὶ διὰ $x = 0$ καὶ $x = \ell$ ἐλήφθησαν ὡς μηδέν. Ἐξετάζομεν τώρα τὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως μεταφορᾶς θερμότητος

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{1}{R} \frac{\partial u}{\partial t}$$

ὑπὸ τᾶς συνοριακᾶς συνθήκας

$$\begin{aligned} u(0, t) &= u_0, & t &\leq 0 \\ u(\ell, t) &= u_1, & t &\geq 0 \end{aligned}$$

καὶ

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 \leq x \leq \ell$$

ὅπου u_0, u_1, k καὶ ℓ εἶναι δεδομέναι σταθεραὶ ἢ δέ $f(x)$ δεδομένη συνάρτησις.

Γράφοντες

$$u(x, t) = v(x) + w(x, t)$$

καὶ ἀντικαθιστῶντες εἰς τὴν (130) εὐρίσκομεν

$$\frac{d^2 v}{dx^2} = 0$$

καί

$$\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial w}{\partial t}$$

μετά τῶν συνοριακῶν συνθηκῶν, (ἀπό τὰς (131), (132), (133) καί (134))

$$u(0) = u_0, \quad u(\ell) = u_1 \quad (137)$$

καί

$$w(0, t) = 0, \quad w(\ell, t) = 0, \quad t \geq 0 \quad (138)$$

$$w(x, 0) = f(x) - u(x) \quad 0 \leq x \leq \ell \quad (139)$$

Λύοντες τήν (135) ὑπό τὰς συνοριακάς συνθήκας (137) ἔχομεν

$$u(x) = u_0 + \frac{x}{\ell} (u_1 - u_0). \quad (140)$$

Ἡ συνάρτησις $w(x, t)$ πρόκειται νά εὐρεθῇ τώρα ἀπό τήν (136) ὑπό τὰς συνοριακάς συνθήκας (138) καί (139). Παρατηροῦμεν ὅτι αἱ συνοριακαί αὐταί συνθήκαι ἔχουν μηδενικά εἰς τὰ δεξιὰ μέλη καί συνεπῶς ἡ λύσις ὡς πρός $w(x, t)$ ἀκολουθεῖ τήν μέθοδον τοῦ Παραδ. 5 . Ὅθεν (συγκρίνοντες μέ τήν (105))

$$w(x, t) = \sum_{r=1}^{\infty} B_r e^{-r^2 \pi^2 k t / \ell^2} \sin \frac{r \pi x}{\ell} \quad (141)$$

ὅπου τώρα

$$B_r = \frac{2}{\ell} \int_0^{\ell} [f(x) - u(x)] \sin \frac{r \pi x}{\ell} dx \quad (142)$$

$$= \frac{2}{\ell} \int_0^{\ell} \left[f(x) - u_0 - \frac{x}{\ell} (u_1 - u_0) \right] \sin \frac{r \pi x}{\ell} dx \quad (143)$$

$$= \frac{2}{\ell} \int_0^{\ell} f(x) \sin \frac{r \pi x}{\ell} dx + \frac{2}{r} [(-1)^r u_1 - u_0] \quad (144)$$

ὅπου

$$r = 1, 2, 3, \dots$$

Ἡ λύσις τῆς (130) ὑπό τὰς (131)-(133) προκύπτει λοιπόν διὰ προσθέσεως τῶν (140) καί (141) ὅτε λαμβάνομεν τήν $u(x, t)$ αἱ δέ B_r

δίδονται από την (144). Όταν τά u_1 και u_0 είναι μηδέν ή λύσεις καθίσταται η αυτή μέ την (108) του Παραδ. 5.

24.5. Άλλαι Μέθοδοι Έπιλύσεως

Έκτός της μεθόδου διαχωρισμού των μεταβλητών την όποιαν άνεπτύξαμεν άνωτέρω, διά την λύσιν γραμμικών μερικων διαφορικων έξισώσεων ύπάρχουν και άλλαι γνωσταί μέθοδοι. Εύδικώτερον ή μέθοδος μετασχηματισμού Laplace (ή όποία έχρησιμοποιοήθη εις τό Κεφ. 23 διά την λύσιν συνήθων γραμμικών διαφορικων έξισώσεων μέ σταθερούς συντελεστάς) δύναται νά χρησιμοποιηθῇ εις την λύσιν γραμμικών μερικων διαφορικων έξισώσεων μέ σταθερούς συντελεστάς. Μολαταῦτα δέν θά άναπτύξωμεν την μέθοδον ταύτην έδῶ. Έπενθυμίζεται ότι, έν γένει, είναι δύσκολος άν μή άδύνατος ή έπίλυσις μερικων διαφορικων έξισώσεων άναλυτικώς, και ότι, εξαίρέσει άπλων περιπτώσεων, αί αριθμητικά μέθοδοι (numerical methods) είναι αί καλύτεραι, έάν όχι αί μόνα, μέθοδοι διά την εύρεσιν λύσεως πληρούσης δεδομένης συνοριακής συνθήκας.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 24

1. Άπαλείψατε τάς άύθαιρέτους συναρτήσεις εκ των κατωτέρω, λαμβάνοντες μερικάς διαφορικάς έξισώσεις των όποιων αί γενικάι λύσεις είναι

$$(a) u = f(x+y), (b) u = f(xy),$$

$$(c) u = f(x+y) + g(x-y), (d) u = x^n f(y/x).$$

2. Καθορίσατε τό είδος εκάστης των κατωτέρω έξισώσεων (ήτοι άν είναι έλλειπτικά, παραβολικά ή ύπερβολικά) και εύρετε τάς γενικάς αὐτῶν λύσεις

$$(a) 3 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0,$$

$$(b) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - 2 \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0,$$

$$(c) \quad 4 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0.$$

3. Μία συνάρτησις $Z(r, t)$ ικανοποιεῖ τὴν

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial Z}{\partial r} \right) = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 Z}{\partial t^2},$$

ὅπου c εἶναι μία σταθερά. Εἰσάγοντες τὴν νέαν ἐξηρητημένην μεταβλητὴν $W = rZ$ καὶ τὰς ἀνεξαρτήτους μεταβλητάς $u = r+ct$ καὶ $v = r-ct$ ἀναγάγετε τὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν εἰς τὴν $\frac{\partial^2 W}{\partial u \partial v} = 0$. Ὅθεν δεῖξατε ὅτι ἡ γενικὴ λύσις Z εἶναι τῆς μορφῆς

$$Z = \frac{U+V}{r},$$

ὅπου ἡ U εἶναι μία ἀθάρετος συνάρτησις τοῦ $r+ct$ μόνον καὶ ἡ V εἶναι μία ἀθάρετος συνάρτησις τοῦ $r-ct$ μόνον. (C.U.)

4. Ἐάν ἡ $V = [Ar + (B/r)]f(\theta)$, ὅπου A καὶ B εἶναι σταθεραὶ, ἱκανοποιῇ τὴν ἐξίσωσιν

$$r^2 \frac{\partial^2 V}{\partial r^2} + r \frac{\partial V}{\partial r} + \frac{\partial^2 V}{\partial \theta^2} = 0,$$

εὑρετε τὴν μορφήν τῆς συναρτήσεως $f(\theta)$.

5. Εὑρετε τὴν σχέσιν μεταξύ τῶν σταθερῶν w καὶ α οὕτως ὥστε ἡ

$$V = Ae^{\alpha x} \sin(wt + \alpha x) + Be^{-\alpha x} \sin(wt - \alpha x)$$

νὰ ἀποτελῇ λύσιν τῆς

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = 2 \frac{\partial V}{\partial t},$$

ὅπου A καὶ B εἶναι σταθεραὶ.

Εὑρετε A καὶ B ὅταν $V = 2 \sin t$ μέ $x = 0$ δοθέντος ὅτι $\alpha > 0$, καὶ $V \rightarrow 0$ καθὼς $x \rightarrow \infty$. (L.U.)

6. Ἡ συνάρτησις $V(x, y)$ ικανοποιεῖ τὴν μερικὴν διαφορικὴν ἐξίσωσιν

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = \frac{\partial V}{\partial y}.$$

Εάν $V = XY$ όπου ή X εξαρτάται μόνον από την x και Y εξαρτάται μόνον από την y και $V = \cos 2x$ διά $y = 0$, εύρετε την V δι' όλα τά x, y . (L.U.)

7. Υποθέτοντες μία λύσιν της μορφής $V = X(x)T(t)$ της εξίσωσης

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} = \frac{2}{a} \frac{\partial V}{\partial t} + V,$$

εύρετε την V υπό τας κατωτέρω συνθήκας

(i) $V = 0$ όταν $x = \ell$ δι' όλα τά t .

(ii) $\frac{\partial V}{\partial x} = -Ce^{-\alpha t}$ όταν $x = 0$, δι' όλα τά t ,

α, C είναι δοθεῖσαι σταθεραί.

Ὅθεν δείξατε ὅτι $\frac{\partial V}{\partial x} = -Ce^{-\alpha t} \cos(\ell - x) \sec \ell$ δι' όλα τά x, t . (L.U.)

8. Εύρετε την συνήθη διαφορικήν εξίσωσιν την ικανοποιουμένην υπό της $f(r)$ εάν ή $(1/r)f(r)\cos wt$ είναι μία λύσις της εξίσωσης

$$\frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial u}{\partial r} = \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2},$$

όπου w και c είναι σταθεραί.

Ὅθεν δείξατε ὅτι ή λύσις της μερικής διαφορικής εξίσωσης είναι

$$u = \frac{1}{r}(A \cos nr + B \sin nr) \cos wt,$$

όπου $n = w/c$ και A, B είναι αὐθαίρετοι σταθεραί. Εύρετε την εξίσωσιν ή οπούα πρέπει νά ικανοποιῇται υπό της w , δοθέντος ὅτι (i) ή u είναι πεπερασμένη διά $r = 0$ δι' όλα τά t , (ii) $\partial u / \partial r = 0$ διά $r = a$ δι' όλα τά t , (iii) ή u δέν είναι εκ ταυτότητος μηδέν. (L.U.)

9. Δείξατε ὅτι ή λύσις της

$$\frac{\partial^2 V}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 V}{\partial y^2} = 0$$

είς τήν περιοχήν $0 \leq x \leq \alpha$, $0 \leq y \leq \alpha$ μέ $V = 0$ κατά μήκος τῶν γραμμῶν $x = 0$, $x = \alpha$, $y = 0$ καί $V = V_0$ (=σταθερά) κατά μήκος τῆς $y = \alpha$ εἶναι ἡ

$$V(x, y) = \frac{4V_0}{\pi} \sum_{r=0}^{\infty} \left\{ \frac{\operatorname{cosech} (2r+1)\pi}{2r+1} \sinh (2r+1) \frac{\pi y}{a} \sin (2r+1) \frac{\pi x}{a} \right\}.$$

10. Εὑρετε τήν γενικήν μορφήν τῶν περιοδικῶν λύσεων ὡς πρός t τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\partial^2 V}{\partial t^2} + V - 4 \frac{\partial V}{\partial x} = 0.$$

Ἐάν, διὰ $x = 0$, $V = V_0 \sin 3t$, δείξατε ὅτι διὰ $x = 1$, ἡ V ταλαντοῦται μεταξύ (περίπου) $\pm 0.135V_0$. (L.U.)

11. Εὑρετε ὅλας τάς λύσεις τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} - \frac{\partial z}{\partial y} = z$$

τῆς μορφῆς $z = (A \cos kx + B \sin kx) f(y)$, ὅπου A, B καί k εἶναι σταθεραί. Εὑρετε λύσιν τῆς ἐξισώσεως διὰ τήν ὁποίαν $z = 0$ ὅταν $x = 0$ · $z = 0$ ὅταν $x = \pi$ · $z = x$ ὅταν $y = 1$. (L.U.)

12. Δείξατε ὅτι ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{\partial V}{\partial t} = k \frac{\partial^2 V}{\partial x^2}$$

(ὅπου k εἶναι σταθερά) ἔχει λύσεις τῆς μορφῆς

$$V = \sum_{r=1}^{\infty} e^{-kr^2 t} (A_r \cos rx + B_r \sin rx),$$

ὅπου A_r, B_r εἶναι σταθεραί.

Αἱ ἀρχικά συνθήκαι εἶναι

$$V(x, 0) = \frac{2V_0 x}{a}, \quad (0 \leq x \leq a/2)$$

$$V(x, 0) = 0, \quad (a/2 < x \leq a)$$

καί $V(0, t) = V(a, t) = 0$ ὅπου V_0 καί a εἶναι σταθεραί.

Εύρετε τήν μορφήν τῆς σειρᾶς Fourier ἡ ὁποία δίδει τήν
V. (L.U.)

13. Δείξατε ὅτι ἡ

$$V = J_0(kr) \cos(kct + \alpha)$$

εἶναι λύσις τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\partial^2 V}{\partial t^2} = c^2 \left\{ \frac{\partial^2 V}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial r} \right\},$$

ὅπου k, c καὶ α εἶναι σταθεραί. (Ἡ J_0 εἶναι ἡ συνάρτησις Bessel μηδενικῆς τάξεως· βλ. Κεφ. 22, § 22.3).

14. Δείξατε ὅτι ἡ

$$u(x, t) = A \left(1 - \operatorname{erf} \frac{x}{2\sqrt{(kt)}} \right)$$

εἶναι λύσις τῆς ἐξισώσεως

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{1}{k} \frac{\partial u}{\partial t},$$

ὅπου A καὶ k εἶναι σταθεραί. (Διὰ τόν ὀρισμὸν τῆς συναρτήσεως σφάλματος $\operatorname{erf} x$, ἴδ. Κεφ. 18, § 18.5).

15. Ἡ κατανομή θερμότητος $T(x, t)$ κατὰ μῆκος λεπτῆς ράβδου μήκους α πληροῦ τήν ἐξίσωσιν

$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = \frac{1}{R} \frac{\partial T}{\partial t}, \quad (t \geq 0, 0 \leq x \leq \alpha),$$

ὅπου R εἶναι σταθερά, t παριστᾷ χρόνον καὶ x εἶναι ἡ ἀπόστασις ἐκ τοῦ ἐνὸς ἄκρου. Εύρετε τήν $T(x, t)$ ἐάν ἡ ράβδος εἶναι μονωμένη εἰς ἕκαστον ἄκρον καὶ ἡ ἀρχικὴ κατανομή δίδεται ὑπὸ τῆς

$$T(x, 0) = 2T_0 \cos^2(\pi x / \alpha),$$

ὅπου T_0 εἶναι σταθερά. Δείξατε ὅτι τελικῶς ἡ ράβδος ἀποκτᾷ ὁμοιόμορφον θερμοκρασίαν T_0 . (L.U.)

16. Νά λυθῇ ἡ ἐξίσωσις

$$\frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} = \frac{1}{R} \frac{\partial \theta}{\partial t}$$

όπου R είναι σταθερά, υπό τας ακόλουθους συνθήκας

(α) η θ είναι πεπερασμένη τοῦ $t \rightarrow \infty$ διά $0 < x < \alpha$

(β) $\theta = 100$ διά $x = 0$, $t > 0$

(γ) $\partial\theta/\partial x = 0$ διά $x = \alpha$, $t > 0$

(δ) $\theta = 100 + \sin \frac{\pi x}{2\alpha}$ διά $0 < x < \alpha$, $t > 0$.

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 25.

ΛΟΓΙΣΜΟΣ ΤΩΝ ΜΕΤΑΒΟΛΩΝ

25.1. Είσαγωγή

Μία τῶν ἀπλῶν ἐφαρμογῶν τοῦ διαφορικοῦ λογισμοῦ εἶναι ὁ προσδιορισμός μεγίστων καί ἐλαχίστων. Ὁ λογισμός τῶν μεταβολῶν ἀσχολεῖται μέ παρόμοιον ἀλλά περισσότερον πολύπλοκον πρόβλημα, τό τῆς μεγιστοποιήσεως ἢ ἐλαχιστοποιήσεως ὁλοκληρώματος. "Ἴνα ὕδωμεν ἀκριβέστερον τήν σημασίαν αὐτοῦ θεωροῦμεν τό ἀκόλουθον ἀπλοῦν γεωμετρικόν πρόβλημα τό ὁποῖον θά λυθῇ ἀργότερον εἰς τό κεφάλαιον αὐτό. "Εστωσαν $P(x_1, y_1)$, $Q(x_2, y_2)$ δύο δοθέντα σημεῖα εἰς σύστημα Καρτεσιανῶν συντεταγμένων. Ἐπιθυμοῦμεν νά εὕρωμεν τήν ἐξίσωσιν καμπύλης συνδεούσης τά δύο σημεῖα καί τοιαύτης ὥστε ἡ καμπύλη αὐτή περιστρεφομένη περὶ τόν ἄξονα τῶν x νά σχηματίσῃ ἐπιφανείαν ἐλαχίστου ἐμβαδοῦ. Ἐάν $y(x)$ εἶναι τυχοῦσα καμπύλη συνδέουσα τά δύο σημεῖα καί ἐάν ds εἶναι ἓν ἀπειροστόν μῆκος τόξου, τότε τό ἐμβαδόν S τῆς ἐπιφανείας τῆς παραγομένης διὰ περιστροφῆς τῆς $y(x)$ κατὰ 2π ἀκτίνια περὶ τόν ἄξονα τῶν x δίδεται ὑπό τῆς

$$S = 2\pi \int_P^Q y(x) ds = 2\pi \int_{x_1}^{x_2} y \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} dx. \quad (1)$$

Ἐφ' ὅσον τό S εἶναι μία συνάρτησις τῆς συναρτήσεως y διὰ τοῦτο συνηθῶς καλεῖται συναρτησοειδές καί γράφεται $S[y]$ ὥς ἐκ τούτου τό πρόβλημα εἶναι νά εὕρωμεν μίαν συνάρτησιν y τοιαύτην ὥστε τό συναρτησοειδές $S[y]$ νά ἔχῃ ἐλαχίστην τιμήν. Τῷ ὄντι, αὐτό ἀποτελεῖ τυπικόν πρόβλημα τοῦ λογισμοῦ τῶν μεταβολῶν (ἢ τῆς θεωρίας

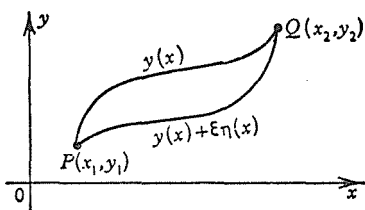
των συναρτησοειδών) όπου γενικός σκοπός είναι ή εύρεσις των στα-
 σύμων τιμών ολοκληρώματος ως προς συνάρτησιν. Παρ'όλον όμως ότι
 είναι σχετικώς εύκολον νά εύρωμεν τας άναγκαίας συνθήκας ίνα ό-
 λοκλήρωμα είναι στάσιμον ως προς συνάρτησιν είναι έν τούτοις πο-
 λύ δυσκολώτερον νά διαμορφώσωμεν ικανάς συνθήκας ίνα στάσιμος τι-
 μή είναι μέγιστον ή ελάχιστον. Είς τό παρόν κεφάλαιον θά ασχολη-
 θώμεν μόνον μέ τήν διαμόρφωσιν άναγκαίας συνθήκης ίνα ολοκλήρωμα
 έχη μέγιστον ή ελάχιστον.

25.2. Ἡ Ἐξίσωσις τοῦ Euler

- Τό πρόβλημα τό όποῦον θά ἐξετάσωμεν ἐδῶ είναι ή εύρεσις συναρτή-
 σεως y τοιαύτης ὥστε τό ολοκλήρωμα

$$I[y] = \int_{x_1}^{x_2} f(x, y, y') dx \quad (2)$$

νά είναι στάσιμον, όπου $y' = dy/dx$. Ὑποθέτομεν ὅτι ή συνάρτησις
 f είναι παραγωγίσιμος συνάρτησις ως προς τας τρεῖς μεταβλητάς x ,
 y καί y' , καί ὅτι $y = y_1$ διά $x = x_1$, $y = y_2$ διά $x = x_2$ όπου x_1 ,
 x_2 είναι δοθέντα σταθερά ὅρια τῆς ολοκληρώσεως. Ὑποθέσωμεν ὅτι
 ή $y(x)$ είναι τυχοῦσα καμπύλη διερχομένη διά των δύο σημείων
 (x_1, y_1) , (x_2, y_2) (βλ. Σχ. 25.1)



Σχ. 25.1.

Ἐστω τώρα μικρή μεταβολή εἰς τήν συνάρτησιν y τοιαύτη ὥστε ή
 $y(x)$ νά καθίσταται

$$y(x) + \varepsilon \eta(x), \quad (3)$$

όπου ε είναι μία μικρά παράμετρος καί $\eta(x)$ είναι αὐθαίρετος συν-
 ἄρτησις τοιαύτη ὥστε $\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$. Προφανῶς, ή (3) παριστᾷ

άπειρίαν καμπύλων διερχομένων από τά άκρα σημεία $(x_1, y_1), (x_2, y_2)$ καί έκάστη καμπύλη χαρακτηρίζεται από μίαν συγκεκριμένην τιμήν τοῦ ε (βλ. Σχ. 25.1). Έάν συμβολίσωμεν μέ I^* τήν τιμήν τοῦ (2) κατά μήκος αὐθαίρετός μεταβαλλομένου δρόμου, τότε

$$\delta I = I^* - I = \int_{x_1}^{x_2} \{f(x, y + \varepsilon \eta, y' + \varepsilon \eta') - f(x, y, y')\} dx, \quad (4)$$

όπου οί τόνοι συμβολίζουν παραγώγισιν ὡς πρός x . Ὑποθέτοντες τώρα ὅτι ἡ συνάρτησις f δύναται νά ἀναπτυχθῇ εἰς δυνάμεις τοῦ ε ἔχομεν (χρησιμοποιοῦντες τό ἀνάπτυγμα Taylor συναρτήσεως δύο μεταβλητῶν)

$$\begin{aligned} \delta I &= \int_{x_1}^{x_2} \{f(x, y + \varepsilon \eta, y' + \varepsilon \eta') - f(x, y, y')\} dx \\ &= \varepsilon I_1 + \frac{\varepsilon^2}{2!} I_2 + \text{ὅροι ὡς πρός } \varepsilon^3 \text{ καί ἀνωτέρας τάξεως} \end{aligned} \quad (5)$$

όπου

$$I_1 = \int_{x_1}^{x_2} \left\{ \eta \frac{\partial f}{\partial y} + \eta' \frac{\partial f}{\partial y'} \right\} dx \quad (6)$$

καί

$$I_2 = \int_{x_1}^{x_2} \left\{ \eta^2 \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + 2\eta\eta' \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial y'} + \eta'^2 \frac{\partial^2 f}{\partial y'^2} \right\} dx. \quad (7)$$

Συνεπῶς μέχρι πρώτης τάξεως ὡς πρός ε ἡ μεταβολή δI δίδεται ὑπό τῆς

$$\delta I = \varepsilon I_1. \quad (8)$$

Τό σημείον τῆς δI ἐξαρτᾶται ἐκ τοῦ σημείου τῆς ε . Δηλαδή, ἡ τιμή τοῦ ὁλοκληρώματος (2) δύναται νά αὐξάνῃ δι' ὠρισμένας μεταβολάς καί νά ἐλαττωῖται δι' ὠρισμένας ἄλλας. Ἵνα ὅμως τό ὁλοκλήρωμα ἔχῃ ἀληθές μέγιστον ἢ ἐλάχιστον πρέπει ὅλαί αἱ μεταβολαί νά ἐλαττοῦνται ἢ αὐξάνωνται ἀντιστοίχως. Τοῦτο δύναται νά ἐπιτευχθῇ ἂν ἐπιβληθῇ ἡ συνθήκη

$$I_1 = \int_{x_1}^{x_2} \left(\eta \frac{\partial f}{\partial y} + \eta' \frac{\partial f}{\partial y'} \right) dx = 0, \quad (9)$$

ή οποία, κατόπιν ολοκληρώσεως τοῦ τελευταίου ὅρου κατὰ παράγον-
τας καί λαμβανομένου ὑπ' ὄψιν ὅτι $\eta(x_1) = \eta(x_2) = 0$, δύδου

$$\int_{x_1}^{x_2} \left\{ \frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) \right\} \eta \, dx = 0. \quad (10)$$

Ἀφοῦ ἡ $\eta(x)$ εἶναι αὐθαίρετος συνάρτησις, ἡ (10) πληροῦται μόνον
ἐάν

$$\frac{\partial f}{\partial y} - \frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) = 0. \quad (11)$$

Αὐτή εἶναι ἡ ἐξίσωσις τοῦ Euler ἡ οποία πρέπει νά πληροῦται ἐάν
ἡ (2) ἔχη στάσιμον τιμήν. Ὑπάρχουν διάφοροι περιπτώσεις κατὰ
τάς οποίας ἡ ἐξίσωσις Euler δύναται νά ἀπλοποιηθῇ, ὡς θά ἴδωμεν
κατωτέρω.

Περίπτωσις I. Ἐάν ἡ f εἶναι ἐκπεφρασμένως ἀνεξάρτητος τῆς (ἥτοι
δέν περιέχει τήν) y , τότε $\partial f / \partial y = 0$ καί ἡ (11) γύνεται

$$\frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) = 0 \quad (12)$$

ἢ

$$\frac{\partial f}{\partial y'} = c, \quad (13)$$

ὅπου c αὐθαίρετος σταθερά.

Περίπτωσις 2. Ἐάν ἡ f εἶναι ἐκπεφρασμένως ἀνεξάρτητος τῆς y' ,
τότε $\partial f / \partial y' = 0$ καί ἡ (11) γύνεται

$$\frac{\partial f}{\partial y} = 0. \quad (14)$$

Περίπτωσις 3. Ἐάν ἡ f εἶναι ἐκπεφρασμένως ἀνεξάρτητος τῆς x , τότε
τε χρησιμοποιοῦντες τήν ταυτότητα

$$\frac{df}{dx} = \frac{\partial f}{\partial x} + y' \frac{\partial f}{\partial y} + y'' \frac{\partial f}{\partial y'} \quad (15)$$

ἡ (11) δύναται νά γραφῇ

$$\frac{d}{dx} \left(f - y' \frac{\partial f}{\partial y'} \right) = 0, \quad (16)$$

$$f - y' \frac{\partial f}{\partial y'} = c, \quad (17)$$

όπου c είναι αθάνατος σταθερά.

Τά κατωτέρω παραδείγματα έπεξηγοϋν τήν χρῆσιν τῆς έξιςώσεως τοϋ Euler.

Παράδειγμα 1. "Ινα εϋρωμεν τήν στάσιμον τιμήν τοϋ

$$I = \int_A^B \left\{ \left(\frac{dy}{dx} \right)^2 + 2yx - y^2 \right\} dx, \quad (18)$$

όπου $A = (0,0)$, $B = (\pi/2, \pi/2)$ εϋς τό xy -έπίπεδον, χρησιμοποιοϋμεν τήν έξιςωσιν Euler (11) καϋ λαμβάνομεν

$$2x - 2y - \frac{d}{dx} \left(2 \frac{dy}{dx} \right) = 0 \quad (19)$$

ή

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + y = x. \quad (20)$$

Έπιλύοντες τήν (20) εϋρίσκομεν

$$y = x + C \cos x + D \sin x, \quad (21)$$

όπου C καϋ D είναι αθάνατοι σταθεραί. Έκ τοϋ ότι ή καμπϋλη διέρχεται διὰ τῶν άκρων σημείων $A(0,0)$, $B(\pi/2, \pi/2)$ εϋρίσκομεν

$$C = D = 0. \quad (22)$$

Συνεπώς ή συνάρτησις ή όποία καθιστά τήν (18) στάσιμον είναι ή

$$y = x. \quad (23)$$

Η στάσιμος τιμή τοϋ I έστω I_s , εϋρίσκεται δι' άντικαταστάσεως τῆς (23) εϋς τήν (18) καϋ ολοκληρώσεως. Τοϋτο δϋδει

$$I_s = \int_{x=0}^{x=\pi/2} (1 + 2x^2 - x^2) dx \quad (24)$$

$$= \left[x + \frac{x^3}{3} \right]_0^{\pi/2} = \frac{\pi}{2} \left(1 + \frac{\pi^2}{12} \right). \quad (25)$$

Παράδειγμα 2. Έπανερχόμεθα εϋς τό πρόβλημα τοϋ έλαχίστου έμβα-
δοϋ τό όποϋον άνεφέρθη εϋς τήν § 25.1. Διὰ νά εϋρωμεν τήν συν-

άρτησιν y ἢ ὁποῖα παράγει στάσιμον τιμὴν διὰ τό

$$S = 2\pi \int_{x_1}^{x_2} y \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2} dx, \quad (26)$$

πρῶτον παρατηροῦμεν ὅτι ἡ ὑπὸ ὀλοκλήρωσιν συνάρτησις εἶναι ἐκπεφρασμένως ἀνεξάρτητος τῆς x . Συνεπῶς ἡ ἐξίσωσις Euler δύναται νὰ χρησιμοποιηθῇ ὑπὸ τὴν μορφήν (βλ. (17)).

$$f - y' \frac{\partial f}{\partial y'} = c, \quad \left(y' = \frac{dy}{dx}\right). \quad (27)$$

Ἐπειδὴ $f(x, y') = y\sqrt{1+y'^2}$, ἡ (27) γίνεται

$$y\sqrt{1+y'^2} - \frac{yy'^2}{\sqrt{1+y'^2}} = c, \quad (28)$$

ἢ ὁποῖα ἀπλοποιεῖται εἰς τὴν

$$c \frac{dy}{dx} = \pm \sqrt{y^2 - c^2}. \quad (29)$$

Ἡ λύσις τῆς ἐξισώσεως αὐτῆς εἶναι

$$y = c \cosh\left(\frac{x}{c} + d\right), \quad (30)$$

ὅπου c καὶ d εἶναι σταθεραὶ προσδιοριζόμεναι ἐκ τοῦ περιορισμοῦ ὅτι ἡ (30) διέρχεται διὰ τῶν ἄκρων σημείων (x_1, y_1) , (x_2, y_2) . Ἡ καμπύλη αὕτη καλεῖται ἀλυσσοειδὴς (catenary).

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 25

1. Εὑρετε τὴν στάσιμον τιμὴν τοῦ ὀλοκληρώματος

$$\int_A^B \left\{ 2y \sin x + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2 \right\} dx,$$

ὅπου A καὶ B εἶναι τὰ σημεῖα $(0, \pi)$ καὶ $(\pi, 0)$ ἀντιστοίχως εἰς τὸ xy -ἐπίπεδον. (L.U.)

2. Εὑρετε τὴν λύσιν τῆς ἐξισώσεως τοῦ Euler διὰ τό ὀλοκλήρωμα

$$I = \int_A^B \left\{ \left(\frac{dy}{dx}\right)^2 \left(1 + \frac{dy}{dx}\right)^2 \right\} dx,$$

ὅπου $A = (0,0)$ καὶ $B = (1,2)$ εἰς τὸ xy -ἐπίπεδον.

3. Ἐπιλύσατε τὴν ἐξίσωσιν Euler διὰ τὸ ὁλοκλήρωμα

$$\int_A^B \left\{ 12xy + \left(\frac{dy}{dx} \right)^2 \right\} dx,$$

ὅπου $A = (0,0)$ καὶ $B = (1,1)$.

4. Ἐπιλύσατε τὴν ἐξίσωσιν Euler διὰ τὸ ὁλοκλήρωμα

$$\int_0^{\pi/2} \left\{ \left(\frac{dy}{dx} \right)^2 + 2xy \left(\frac{dy}{dx} \right) \right\} dx$$

δοθέντος ὅτι $y = 0$ διὰ $x = 0$ καὶ $y = 1$ διὰ $x = \pi/2$.

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 26.

ΕΞΙΣΩΣΕΙΣ ΔΙΑΦΟΡΩΝ

26.1. Όροι

Υποθέσωμεν ὅτι τά $u_1, u_2, u_3, \dots, u_n$ εἶναι ὅροι μιᾶς ἀκολουθίας. Εὐ-
σάγομεν τὸν τελεστήν διαφορᾶς Δ τοιοῦτον ὥστε τὸ ἀποτέλεσμα τῆς
ἐνεργείας τοῦ Δ ἐπὶ τοῦ u_r νὰ ὀρίζεται ὑπὸ τῆς

$$\Delta u_r = u_{r+1} - u_r, \quad (1)$$

ὅπου $r = 1, 2, 3, \dots, (n-1)$. Ὅθεν

$$\Delta u_1 = u_2 - u_1, \quad (2)$$

$$\Delta u_2 = u_3 - u_2, \quad (3)$$

καὶ οὕτω καθ' ἑξῆς. Αἱ ἐκφράσεις αὐταὶ καλοῦνται συνήθως αἱ πρῶ-
ται πεπερασμέναι διαφοραὶ τῶν $u_1, u_2, u_3, \dots, u_n$. Κατὰ τὸν αὐτόν
τρόπον αἱ δεύτεραι πεπερασμέναι διαφοραὶ $\Delta^2 u$ ὀρίζονται δι' ἐπανα-
λήψεως τῆς πράξεως Δ οὕτως ὥστε

$$\begin{aligned} \Delta^2 u_r &= \Delta(\Delta u_r) = \Delta(u_{r+1} - u_r) = (u_{r+2} - u_{r+1}) - (u_{r+1} - u_r) \\ &= u_{r+2} - 2u_{r+1} + u_r. \end{aligned} \quad (4)$$

Συνεπῶς

$$\Delta^2 u_1 = u_3 - 2u_2 + u_1, \quad (5)$$

$$\Delta^2 u_2 = u_4 - 2u_3 + u_2, \quad (6)$$

.....
.....

Ἀνωτέρας τάξεως πεπερασμέναι διαφοραὶ $\Delta u_r, \Delta u_r, \dots, \Delta^m u_r$ ὀρίζον-
ται κατὰ παρόμοιον τρόπον.

Ἐξίσωσις ἢ ὁποῖα ἐκφράζει σχέσιν μεταξύ πεπερασμένων δια-
φορῶν $\Delta u_r, \Delta^2 u_r, \dots, \Delta^m u_r$ καλεῖται διαφοροεξίσωσις, ἢ δὲ τάξις τῆς

έξισώσεως είναι ὕψη πρὸς τὴν τῆς ἀνωτέρας τάξεως πεπερασμένην διαφορὰν ἢ ὁποῖα περιέχεται εἰς τὴν ἐξίσωσιν. Ἐπὶ παραδείγματι, αἱ

$$\Delta u_r - 5u_r = 3, \quad (7)$$

$$\Delta^2 u_r - 3\Delta u_r + 2u_r = r^2, \quad (8)$$

$$\Delta^3 u_r + r\Delta u_r + 2r u_r = 0, \quad (9)$$

εἶναι παραδείγματα διαφοροεξισώσεων αἱ ὁποῖαι εἶναι ἀντιστοίχως πρώτης, δευτέρας καὶ τρίτης τάξεως. Ἡ γενικὴ γραμμικὴ διαφοροεξίσωσις m τάξεως ἔχει τὴν μορφήν

$$a_0 \Delta^m u_r + a_1 \Delta^{m-1} u_r + a_2 \Delta^{m-2} u_r + \dots + a_{m-1} \Delta u_r + a_m u_r = f(r), \quad (10)$$

ὅπου $f(r)$ καὶ $a_0, a_1, a_2, \dots, a_m$ εἶναι δοθεῖσαι συναρτήσεις τοῦ r . Κατ'ἀναλογίαν πρὸς τὴν ὁρολογίαν τῶν συνήθων διαφορικῶν ἐξισώσεων, ἡ (10) καλεῖται ὁμογενὴς ὅταν $f(r) = 0$ καὶ μέ σταθεροὺς συντελεστάς ὅταν αἱ $a_0, a_1, a_2, \dots, a_m$ εἶναι ἀριθμοὶ ἀνεξάρτητοι τῆς r . Παρατηροῦμεν ὅτι αἱ (7) καὶ (8) εἶναι διαφοροεξισώσεις μέ σταθεροὺς συντελεστάς, ἐνῶ ἡ (9) εἶναι διαφοροεξίσωσις ὁμογενὴς μέ μεταβλητοὺς συντελεστάς.

Αἱ διαφοροεξισώσεις δύνανται πάντοτε νὰ γραφοῦν ὑπὸ μορφήν διαδοχικῶν τιμῶν τοῦ u_r , δι'ἀντικαταστάσεως ἐκ τῶν ὀρισμῶν τῶν $\Delta u_r, \Delta^2 u_r, \dots$.

Ἐπὶ παραδείγματι, χρησιμοποιοῦντες τὴν (1), ἡ ἐξίσωσις (7) γίνεταί

$$u_{r+1} - 6u_r = 3, \quad (11)$$

ἐνῶ, χρησιμοποιοῦντες τὰς (1) καὶ (4), ἡ (8) γίνεταί

$$(u_{r+2} - 2u_{r+1} + u_r) - 3(u_{r+1} - u_r) + 2u_r = r^2 \quad (12)$$

ἢ

$$u_{r+2} - 5u_{r+1} + 6u_r = r^2. \quad (13)$$

Ὅταν γράφωνται ὑπὸ τὴν μορφήν αὐτὴν αἱ διαφοροεξισώσεις καλοῦνται ἀναγωγικαὶ σχέσεις. Μία πρώτης τάξεως διαφοροεξίσωσις εἶναι λοιπὸν ἀναγωγικὴ σχέσης μεταξύ δύο διαδοχικῶν τιμῶν τῆς ἀκολουθίας, τῶν u_r καὶ u_{r+1} , ἐνῶ μία δευτέρας τάξεως διαφοροεξίσωσις εἶ-

ναι σχέσις μεταξύ τριῶν διαδοχικῶν τιμῶν u_r , u_{r+1} καὶ u_{r+2} .

26.2. Σχηματισμός Διαφοροεξισώσεων

Τὰ ἀκόλουθα παραδείγματα διασαφηνίζουν τὸν σχηματισμὸν διαφοροεξισώσεων ἀπὸ ἐκφράσεις αἱ ὁποῖαι ὀρίζουν τὸ u_r ὡς συνάρτησιν τῆς r .

Παράδειγμα 1. Ἐάν

$$u_r = A4^r, \quad (14)$$

ὅπου A εἶναι μία αὐθαίρετος σταθερά, τότε

$$u_{r+1} = A4^{r+1} = 4u_r. \quad (15)$$

Ὅθεν ἡ ἀπαλοιφή τῆς αὐθαιρέτου σταθερᾶς A ὁδηγεῖ εἰς μίαν πρῶτης τάξεως διαφοροεξίσωσιν. Γενικώτερον ἐάν ἡ ἔκφρασις διὰ τὴν u_r περιέχῃ m αὐθαιρέτους σταθεράς πρέπει νὰ ἱκανοποιη μίαν m τάξεως διαφοροεξίσωσιν. Μία ἐκτενεστέρα ἐπεξηγήσις δίδεται εἰς τὸ κατωτέρω παράδειγμα.

Παράδειγμα 2. Ἐάν

$$u_r = A + B3^r, \quad (16)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί, τότε

$$u_{r+1} = A + B3^{r+1}, \quad (17)$$

καί

$$u_{r+2} = A + B3^{r+2}. \quad (18)$$

Ὅθεν ἀπαλείφοντες τὴν B ἀπὸ τὰς (17) καὶ (18) χρησιμοποιοῦντες τὴν (16) ἔχομεν

$$u_{r+1} = A + 3^{r+1} \left\{ \frac{u_r - A}{3^r} \right\} = 3u_r - 2A, \quad (19)$$

καί

$$u_{r+2} = A + 3^{r+2} \left\{ \frac{u_r - A}{3^r} \right\} = 9u_r - 8A. \quad (20)$$

Τελικῶς ἀπαλείφοντες τὴν A ἐκ τῶν (19) καὶ (20) λαμβάνομεν

$$u_{r+2} - 4u_{r+1} + 3u_r = 0. \quad (21)$$

Συνεπῶς ἡ (16) ἡ ὁποία περιέχει δύο αὐθαιρέτους σταθεράς πρέπει

νά ικανοποιῇ μίαν δευτέρας τάξεως διαφοροεξίσωσιν.

Πρέπει νά εἶναι ἤδη σαφές ὅτι, ὅπως ἀκριβῶς εἰς τὰς συν-
ήθεις διαφορικός ἐξισώσεις, ἡ γενική λύσις μιᾶς m τάξεως γραμμι-
κῆς διαφοροεξισώσεως πρέπει νά περιέχη m αὐθαιρέτους σταθεράς.

26.3. Ἐπίλυσις Διαφοροεξισώσεων

Ἡ πρώτη μορφή ἐξισώσεως τήν ὁποίαν θά ἐξετάσωμεν εἶναι ἡ ὁμο-
γενής γραμμική πρώτης τάξεως

$$u_{r+1} - a_r u_r = 0, \quad (22)$$

ὅπου a_r εἶναι δοθεῖσα συνάρτησις τῆς r .

Θέτοντες $r = 1, 2, 3, \dots$ εἰς τήν (22) ἔχομεν

$$u_2 = a_1 u_1, \quad (23)$$

$$u_3 = a_2 u_2 = a_2 a_1 u_1, \quad (24)$$

$$u_4 = a_3 u_3 = a_3 a_2 a_1 u_1, \quad (25)$$

καί οὕτω καθ' ἑξῆς, λαμβάνομεν δέ τελικῶς

$$u_r = a_{r-1} a_{r-2} \dots a_3 a_2 a_1 u_1. \quad (26)$$

Ὅθεν ἐάν τό u_1 ἔχη γνωστήν τιμήν, ἔστω c , ἡ λύσις τῆς (22) γρά-
φεται

$$u_r = c \prod_{p=1}^{r-1} a_p. \quad (27)$$

Ἵνα ἐπιλύσωμεν τήν μή ὁμογενῆ γραμμικήν πρώτης τάξεως ἐξίσωσιν

$$u_{r+1} - a_r u_r = b_r, \quad (28)$$

ὅπου a_r καί b_r εἶναι δοθεῖσαι συναρτήσεις ὡς πρός r , ὀρίζομεν
τήν γενικήν λύσιν τῆς (28) ὡς

$$u_r = v_r + w_r, \quad (29)$$

ὅπου v_r εἶναι ἡ γενική λύσις τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως

$$v_{r+1} - a_r v_r = 0, \quad (30)$$

καί ὅπου w_r εἶναι ἡ μερική λύσις τῆς μή ὁμογενοῦς ἐξισώσεως

$$w_{r+1} - a_r w_r = b_r. \quad (31)$$

(Ἡ μέθοδος αὕτη εἶναι ἡ αὕτη μέ τήν χρησιμοποιηθεῖσαν διὰ τήν
ἐπίλυσιν συνήθων γραμμικῶν διαφορικῶν ἐξισώσεων· βλ. Κεφ. 21,
§ 21.4). Τά κατωτέρω παραδείγματα ἐπεξηγοῦν τὰς μεθόδους αὐτάς.

Παράδειγμα 3. "Ινα ἐπιλύσωμεν τήν ὁμογενῇ ἐξίσωσιν

$$u_{r+1} - 4^r u_r = 0, \text{ μὲ } u_1 = 2, \quad (32)$$

γράφομεν

$$u_2 = 4u_1, \quad (33)$$

$$u_3 = 4^2 \cdot u_2 = 4^2 \cdot 4 \cdot u_1, \quad (34)$$

$$u_4 = 4^3 \cdot u_3 = 4^3 \cdot 4^2 \cdot 4u_1, \quad (35)$$

καὶ οὕτω καθ' ἐξῆς.

Συνεπῶς

$$\begin{aligned} u_r &= 4^{r-1} 4^{r-2} \dots 4^3 \cdot 4^2 \cdot 4 \cdot u_1 \\ &= 2 \prod_{p=1}^{p=r-1} 4^p = 2(4^{[r(r-1)]/2}). \end{aligned} \quad (36)$$

Παράδειγμα 4. "Ινα ἐπιλύσωμεν τήν μὴ ὁμογενῇ ἐξίσωσιν

$$u_{r+1} - 2u_r = r \quad (37)$$

χρησιμοποιοῦμεν τήν (29) ὅτε λαμβάνομεν τήν ὁμογενῇ

$$v_{r+1} - 2v_r = 0, \quad (38)$$

καὶ τήν μὴ ὁμογενῇ ἐξίσωσιν

$$w_{r+1} - 2w_r = r. \quad (39)$$

Ἡ γενικὴ λύσις τῆς (38) εἶναι ἐκ τῆς (27)

$$v_r = v_1 2^{r-1}, \quad (40)$$

ὅπου v_1 εἶναι αὐθαίρετος. "Οθεν ἡ λύσις τῆς (37) ἐξαρτᾶται ἀπὸ τήν δυνατότητα νά εὕρωμεν μίαν λύσιν τῆς (39). "Ινα ἐπιτύχωμεν τοῦτο χρησιμοποιοῦμεν δοκιμαστικὴν λύσιν τῆς μορφῆς

$$w_r = \alpha + \beta r, \quad (41)$$

ὅπου αὖ α καὶ β θὰ προσδιορισθοῦν ὥστε ἡ (41) νά ἱκανοποιῇ τήν (39) δι' ὅλα τὰ r . Ἀντικαθιστῶντες τήν (41) εἰς τήν (39) εὐρίσκομεν

$$(\alpha + \beta(r+1)) - 2(\alpha + \beta r) = r, \quad (42)$$

ἡ ὁποία δίδει διὰ συγκρίσεως τῶν συντελεστῶν

$$\beta - \alpha = 0, \text{ (συντελεστής τοῦ } r^0),$$

$$-\beta = 1, \text{ (συντελεστής τοῦ } r).$$

Όθεν $\alpha = \beta = -1$ καὶ ὥς ἐκ τούτου

$$w_r = -(1+r). \quad (43)$$

Συνεπῶς ἡ λύσις τῆς (37) εἶναι

$$u_r = v_1 2^{r-1} - (1+r). \quad (44)$$

Ἐάν ἐπιπροσθέτως δοθῇ ὅτι $u_1 = c$, τότε ἐκ τῆς (44)

$$c = v_1 - 2,$$

καὶ ἐξ αὐτῆς

$$u_1 = (2+c)2^{r-1} - (1+r). \quad (45)$$

Ὅπως ἀκριβῶς μέ τὰς μὴ ὁμογενεῖς διαφορικές ἐξισώσεις παρατηροῦμεν ὅτι ἡ λύσις μιᾶς μὴ ὁμογενοῦς διαφοροεξισώσεως ἐξαρτᾶται οὐσιαστικῶς ἀπὸ τὴν ἐκλογὴν καταλλήλου δοκιμαστικῆς συναρτήσεως διὰ τὴν μερικὴν λύσιν. Ἐπὶ τῇ βάσει πεύρας ἡ ἐκλογὴ εἶναι εὐκολος δι' ἀπλᾶς ἐξισώσεις καὶ παρ' ὅλον ὅτι ὑπάρχει μίᾳ ἐναλλακτικῇ μέθοδος ἡ ὁποία δέν ἀπατεῖ δοκιμαστικὴν συνάρτησιν δέν ἔχει καὶ μεγάλην σημασίαν ἐδῶ.

Ἐν συνεχείᾳ, ἐρχόμεθα εἰς τὴν δευτέραν μορφήν διαφοροεξισώσεως ἡ ὁποία εἶναι καὶ ἡ τελευταία πρὸς συζήτησιν εἰς τό παρόν. Αὕτῃ εἶναι ἡ δευτέρας τάξεως ἐξίσωσις μέ σταθεροὺς συντελεστάς

$$a_0 u_{r+2} + a_1 u_{r+1} + a_2 u_r = f(r), \quad (46)$$

ὅπου a_0, a_1, a_2 εἶναι ἀριθμοὶ ἀνεξάρτητοι τῆς r καὶ $f(r)$ εἶναι δοθεῖσα συνάρτησις τοῦ r . Ὅπως ἀκριβῶς μέ τὴν πρώτης τάξεως ἐξίσωσιν, ἡ γενικὴ λύσις τῆς (46) ὁρίζεται ὑπὸ τῆς

$$u_r = v_r + w_r, \quad (47)$$

ὅπου u_r εἶναι ἡ γενικὴ λύσις τῆς ὁμογενοῦς ἐξισώσεως

$$a_0 v_{r+2} + a_1 v_{r+1} + a_2 v_r = 0, \quad (48)$$

καὶ w_r εἶναι μίᾳ λύσις τῆς μὴ ὁμογενοῦς ἐξισώσεως

$$a_0 w_{r+2} + a_1 w_{r+1} + a_2 w_r = f(r). \quad (49)$$

Ὅμογενεῖς ἐξισώσεις τῆς μορφῆς (48) δύνανται πάντοτε νά λυθοῦν διὰ τῶν μεθόδων αἱ ὁποῖαι ἀκολουθοῦνται εἰς τὰ κατωτέρω τρία παραδείγματα.

Παράδειγμα 5. Ἵνα ἐπιλύσωμεν τὴν

$$u_{r+2} - 5u_{r+1} + 6u_r = 0 \quad (50)$$

θέτομεν $u_r = x^r$ καὶ λαμβάνομεν

$$x^{r+2} - 5x^{r+1} + 6x^r = 0 \quad (51)$$

ἢ

$$x^r(x^2 - 5x + 6) = 0. \quad (52)$$

Ὅθεν ὑποθέτοντες $x \neq 0$, ἡ (50) ἀνάγεται εἰς δευτεροβάθμιον ἐξίσωσιν ὡς πρὸς x μέ ρίζας $x = 2$ καὶ $x = 3$.

Συνεπῶς αἱ

$$u_r = 2^r \text{ καὶ } u_r = 3^r \quad (53)$$

εἶναι ἀμφοτέραι δυναταὶ λύσεις τῆς (50). Ἡ γενικὴ λύσις εἶναι αὐθαίρετος γραμμικὸς συνδυασμὸς τῶν λύσεων αὐτῶν τῆς μορφῆς

$$u_r = A2^r + B3^r, \quad (54)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι αὐθαίρετοι σταθεραί. Αὐτό εἶναι σύμφωνον καὶ μέ τὴν συνθήκην ὅτι ἡ λύσις μιᾶς δευτέρας τάξεως ἐξισώσεως πρέπει νὰ περιέχῃ δύο αὐθαιρέτους σταθεράς. Αἱ A καὶ B ὁρίζονται, βεβαίως, ὅταν δοθοῦν τιμαὶ εἰς δύο τυχόντας ὅρους τῆς ἀκολουθείας u_r , ἔστω τοὺς u_1 καὶ u_2 .

Παράδειγμα 6. Ἵνα ἐπιλύσωμεν τὴν

$$u_{r+2} - 4u_{r+1} + 5u_r = 0 \quad (55)$$

πάλιν θέτομεν $u_r = x^r$ καὶ λαμβάνομεν τὴν ἐξίσωσιν

$$x^2 - 4x + 5 = 0. \quad (56)$$

Ἐπειδὴ ἡ (56) δίδει $x = 2 \pm i$ γράφομεν

$$\left. \begin{aligned} 2+i &= Re^{i\theta}, \\ 2-i &= Re^{-i\theta}, \end{aligned} \right\} \quad (57)$$

ὅπου

$$R = \sqrt{5}, \quad \sin \theta = \frac{1}{\sqrt{5}}, \quad \cos \theta = \frac{2}{\sqrt{5}}. \quad (58)$$

Συνεπῶς αἱ δύο δυναταὶ λύσεις τῆς (55) εἶναι

$$u_r = (\sqrt{5}e^{i\theta})^r = 5^{r/2} (\cos r\theta + i \sin r\theta), \quad (59)$$

καὶ

$$u_r = (\sqrt{5}e^{-i\theta})^r = 5^{r/2} (\cos r\theta - i \sin r\theta). \quad (60)$$

Ἡ γενικὴ λύσις τῆς (55) εἶναι ἀυθαίρετος γραμμικός συνδυασμός τῶν (59) καὶ (60) τῆς μορφῆς

$$u_r = A5^{r/2} (\cos r\theta + i \sin r\theta) + B5^{r/2} (\cos r\theta - i \sin r\theta), \quad (61)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι ἀυθαίρετοι σταθεραί.

Ἡ ἀνωτέρω γράφεται ἀνετώτερον ὡς

$$u_r = 5^{r/2} \{C \cos r\theta + D \sin r\theta\}, \quad (62)$$

ὅπου C καὶ D εἶναι νέα ἀυθαίρετοι σταθεραί.

Παράδειγμα 7. Εἰς μερικάς περιπτώσεις, ὅπως διὰ τὴν ἐξίσωσιν

$$u_{r+2} - 6u_{r+1} + 9u_r = 0, \quad (63)$$

ἡ ἀντικατάστασις $u_r = x^r$ ὁδηγεῖ εἰς δευτεροβάθμιον ἐξίσωσιν μεῖζας ρίζας. Ἐπὶ παραδείγματι, ἡ (63) γίνεται

$$x^2 - 6x + 9 = 0, \quad (64)$$

ἡ ὁποία δίδει $x = 3$ (διπλὴ ρίζα).

Ὅθεν λαμβάνομεν μόνον μίαν ἀνεξάρτητον λύσιν τῆς (63), δηλαδή τὴν $u_r = 3^r$. Συνεπῶς, ὅπως εἰς τὰς διαφορικές ἐξισώσεις, προσπαθοῦμεν νὰ εὕρωμεν μίαν ἄλλην λύσιν γράφοντες

$$u_r = v_r 3^r, \quad (65)$$

ὅπου u_r εἶναι συνάρτησις τῆς r .

Ἀντικαθιστῶντες εἰς τὴν (63) εὐρίσκομεν

$$v_{r+2} - 2v_{r+1} + v_r = 0, \quad (66)$$

τῆς ὁποίας ἡ λύσις εὐκόλως εὐρίσκεται ὅτι εἶναι

$$v_r = Ar + B, \quad (67)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι ἀυθαίρετοι σταθεραί.

Ὅθεν ἡ γενικὴ λύσις τῆς (63) εἶναι (χρησιμοποιοῦντες τὴν (65))

$$u_r = (Ar + B)3^r, \quad (68)$$

ἡ ὁποία περιέχει τὸν ὀρθὸν ἀριθμὸν ἀυθαιρέτων σταθερῶν.

Πράγματι ὁ ἀναγνώστης δύναται εὐκόλως νὰ ἐπαληθεύσῃ ὅτι ἐάν μίᾳ ὁμογενῆς δευτέρας τάξεως διαφοροεξίσωσις ὁδηγῇ εἰς δευ-

τεροβάθμιον ἐξίσωσιν μέ ὅσας ρίζας, ἔστω $x = c$, τότε ἡ γενική λύσις εἶναι πάντοτε

$$u_r = (Ar + B)c^r. \quad (69)$$

(Ὁ αὐτός παράγων ἐμφανίζεται εἰς παρομοίας περιπτώσεις κατὰ τὴν λύσιν συνήθων γραμμικῶν δευτέρας τάξεως διαφορικῶν ἐξισώσεων μέ σταθεροῦς συντελεστάς).

Τελικῶς τό κατωτέρω παράδειγμα ἐπεξηγεῖ τὴν μέθοδον ἐπιδόσεως μὴ ὁμογενοῦς ἐξισώσεως δευτέρας τάξεως μέ σταθεροῦς συντελεστάς.

Παράδειγμα 8. Ὡς νὰ λύσωμεν τὴν

$$u_{r+2} - 4u_{r+1} + 3u_r = 1, \quad (70)$$

γράφομεν $u_r = v_r + w_r$ ὥς εἰς (47) καὶ λαμβάνομεν

$$v_{r+2} - 4v_{r+1} + 3v_r = 0, \quad (71)$$

καὶ

$$w_{r+2} - 4w_{r+1} + 3w_r = 1. \quad (72)$$

Συμφώνως πρὸς τό Παράδειγμα 5, ἡ λύσις τῆς (71) εὐκόλως φαίνεται ὅτι εἶναι ἡ

$$v_r = A3^r + B1^r = A3^r + B. \quad (73)$$

Ἡ λύσις τῆς (72) ἀπαιτεῖ καὶ πάλιν τὴν χρῆσιν δοκιμαστικῆς συναρτήσεως. Θέτοντες

$$w_r = \alpha r, \quad (74)$$

καὶ ἀντικαθιστῶντες εἰς τὴν (72) καὶ συγκρίνοντες τοὺς συντελεστάς, εὐρίσκομεν

$$\alpha = -\frac{1}{2}. \quad (75)$$

Ὅθεν μία λύσις τῆς (72) (ἡ ὁποία καὶ μόνον ἐπαρκεῖ) εἶναι

$$w_r = -\frac{r}{2}. \quad (76)$$

Συνεπῶς ἡ γενική λύσις τῆς (70) εἶναι

$$u_r = A3^r + B - \frac{r}{2}. \quad (77)$$

Ὅπως εἰς τὰς μὴ ὁμογενεῖς πρώτης τάξεως ἐξισώσεις, ἡ ὀρθὴ ἐκ-

λογή δοκιμαστικής συναρτήσεως διά τήν εὑρεσιν μερικῆς λύσεως εἴ-
ναι εἰς μεγάλον βαθμόν ζήτημα κοινῆς λογικῆς καί πεύρας.

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 26

1. Λύσατε τὰς ἐξισώσεις ὑπὸ τὰς δεδομένας ἀρχικὰς συνθήκας

$$(\alpha) \quad u_{r+2} - 5u_{r+1} + 6u_r = 0, \quad u_1 = 1, \quad u_2 = 3.$$

$$(\beta) \quad u_{r+2} - 2u_{r+1} + 4u_r = 0, \quad u_1 = 1, \quad u_2 = 2.$$

$$(\gamma) \quad 4u_{r+2} - 4u_{r+1} + u_r = 2^r.$$

$$(\delta) \quad u_{r+1} - 3u_r = 4^r + r.$$

2. Δείξατε ὅτι ἡ $u_r = 4^r/6$ εἶναι λύσις τῆς διαφοροεξισώσεως

$$u_{r+3} - 6u_{r+2} + 11u_{r+1} - 6u_r = 4^r,$$

καί εὑρετε τήν γενικὴν λύσιν.

3. Δείξατε ὅτι ἡ γενικὴ λύσις τῆς ἀναγωγικῆς σχέσεως

$$u_n - 2(\cosh \alpha)u_{n-1} + u_{n-2} = 0$$

δύναται νὰ γραφῇ ὡς

$$u_n = Ae^{(n+1)\alpha} + Be^{-(n+1)\alpha},$$

ὅπου A καί B εἶναι ἀθαρῆτοι σταθεραί.

Δείξατε ὅτι ἡ n τάξεως ὁρίζουσα

$$\Delta_n = \begin{vmatrix} k & 1 & 0 & 0 & . & . & . \\ 1 & k & 1 & 0 & . & . & . \\ 0 & 1 & k & 1 & . & . & . \\ . & . & . & . & . & . & . \\ . & . & . & . & 1 & k & 1 \\ . & . & . & . & 0 & 1 & k \end{vmatrix}$$

(ὅπου $k = 2\cosh \alpha$) ἱκανοποιεῖ τήν ἀναγωγικὴν σχέσιν.

Ἀποδείξατε ὅτι

$$\Delta_n = \frac{\sinh(n+1)\alpha}{\sinh \alpha}. \quad (\text{C.U.})$$

4. Ἐάν u_0, u_1, u_2, \dots ἱκανοποιῇ τήν ἀναγωγικὴν σχέσιν

$$u_{r+2} - 2\alpha u_{r+1} + (\alpha^2 + \lambda^2)u_r = 0,$$

($r = 0, 1, \dots$) καί $u_0 = 0, u_1 = 1$, ἀποδείξατε ὅτι διὰ $\lambda > 0$

$$u_n = \frac{1}{\lambda} (\alpha^2 + \lambda^2)^{n/2} \sin \left(n \tan^{-1} \frac{\lambda}{\alpha} \right).$$

Εὑρετε τόν ἀντίστοιχον τύπον διὰ τό u_n , ὑποκείμενον εἰς τὰς αὐτάς ἀρχικὰς συνθήκας, ὅταν $\lambda = 0$. (L.U.)

* * *

ΚΕΦΑΛΑΙΟΝ 27.

ΑΠΛΑΙ ΟΛΟΚΛΗΡΩΜΑΤΙΚΑΙ ΕΞΙΣΩΣΕΙΣ

27.1. Εἴδη ολοκληρωτικῶν ἐξισώσεων

Εἰς ὠρισμένα προβλήματα δέν εἶναι ἀσύνηθες νά συναντήσωμεν ἐξισώσεις εἰς τὰς ὁποίας ἡ ἀγνώστος συνάρτησις ἐμφανίζεται ὑπό τό σύμβολον τοῦ ολοκληρώματος. Τοιούτου εἴδους ἐξισώσεις καλοῦνται ολοκληρωτικά ἐξισώσεις καί εἶναι συνήθως δύσκολον νά λυθοῦν ἀναλυτικῶς. Δύο σπουδαῖα εἴδη ολοκληρωτικῶν ἐξισώσεων τὰς ὁποίας θά ἐξετάσωμεν κατωτέρω εἶναι α) ἡ γραμμική ολοκληρωτική ἐξίσωσις τοῦ πρώτου εἴδους ὁριζομένη ὑπό

$$f(x) = \int_a^b K(x, y)u(y) dy, \quad (1)$$

καί β) ἡ γραμμική ολοκληρωτική ἐξίσωσις τοῦ δευτέρου εἴδους ὁριζομένη ὑπό

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_a^b K(x, y)u(y) dy, \quad (\lambda = \text{σταθερά}) \quad (2)$$

Εἰς ἀμφοτέρας τὰς ἐξισώσεις, u εἶναι ἡ ἀγνώστος συνάρτησις ἐνῶ αἱ συναρτήσεις $f(x)$, $K(x, y)$ καί τά ὅρια ολοκληρώσεως a καί b ὑποτίθενται γνωστά. Ἡ συνάρτησις $K(x, y)$ καλεῖται πυρήν τῆς ἐξισώσεως.

Διάφοροι εἰδικαί μορφαί τῆς (1) καί (2) εἶναι γνωσταί μέ εἰδικά ὀνόματα. Ἐπὶ παραδείγματι, ἐάν a καί b εἶναι σταθεραί, ἡ (2) καλεῖται ἐξίσωσις τοῦ Fredholm καί καλεῖται ὁμογενής ἐάν $f(x) = 0$, ἐνῶ ἐάν $a = 0$, $b = x$ (ἥτοι μεταβαλλόμενα ὅρια ολοκλη -

ρώσεως) ή (2) καλεῖται ἐξίσωσις τοῦ Volterra (πάλιν ὁμογενής ἐάν $f(x) = 0$). Ἐάν ὁμως εἰς τὰς (1) καὶ (2) τὸ a ἢ τὸ b ἢ ἀμφότερα εἶναι ἄπειρα ἢ ἐάν ὁ πυρήν $K(x, y)$ γίνεταί ἄπειρος εἰς τὴν περιοχὴν ὁλοκληρώσεως ἢ ἐξίσωσις καλεῖται ἰδιόζουσα καὶ εἰδικαί τεχνικαί εἶναι ἀναγκαῖαι διὰ τὴν λύσιν αὐτῆς.

Δέν εἶναι δυνατόν εἰς τὸ ἀνά χεῖρας νὰ εὐσέλθωμεν εἰς τὴν γενικὴν θεωρίαν τῶν διαφορῶν εἰδῶν ἐξισώσεων ἀλλὰ τὰ κατωτέρω παραδείγματα διευκρινίζουν μερικὰς μεθόδους εὐρέσεως ἀκριβῶν λύσεων ἀπλῶν τινῶν ἐξισώσεων. Πάντως ὁ ἀναγνώστης πρέπει νὰ ἔχη ὑπ' ὄψιν του ὅτι αἱ ἀπλαῖ αὐταὶ μέθοδοι εἶναι κατ' ἀνάγκην περιοριστικαί καὶ ὅτι ὅταν ἀντιμετωπίζωμεν ὁλοκληρωτικὴν ἐξίσωσιν εἰς τὴν πρᾶξιν μίᾳ ἀριθμητικῇ μέθοδος εἶναι συνήθως ἡ καλυτέρα, ἐάν ὅχι ἡ μόνη, μέθοδος εὐρέσεως λύσεως.

27.2. Μερικαὶ Μέθοδοι Ἐπιλύσεως

Παράδειγμα 1. Ὅταν ὁ πυρήν $K(x, y)$ δύναται νὰ γραφῇ ὡς

$$K(x, y) = g(x)h(y), \quad (3)$$

ὅπου $g(x)$ καὶ $h(y)$ εἶναι ἀντιστοίχως συναρτήσεις τοῦ x μόνον καὶ τοῦ y μόνον, ἡ ἐξίσωσις Fredholm δύναται νὰ λυθῇ κατὰ τρόπον ἀπλοῦν. Τοῦτο προκύπτει ἐάν θέσωμεν τὴν (3) εἰς τὴν (2) καὶ λάβωμεν ὑπ' ὄψιν ὅτι ἡ $g(x)$ εἶναι σταθερά ὅσον ἀφορᾷ τὴν ὁλοκληρώσιν ὡς πρὸς y · ἐπομένως δύναται νὰ ἐξαχθῇ ἐκτὸς τοῦ συμβόλου τῆς ὁλοκληρώσεως καὶ ἔχομεν

$$u(x) = f(x) + \lambda g(x) \int_a^b h(y) u(y) dy. \quad (4)$$

Ὅθεν ἐπειδὴ

$$\int_a^b h(y) u(y) dy = C \text{ (=σταθερά)}, \quad (5)$$

ἔχομεν τὴν λύσιν

$$u(x) = f(x) + \lambda C g(x). \quad (6)$$

Ἡ τιμὴ τῆς C δύναται νὰ εὐρεθῇ θέτοντες τὴν (6) εἰς τὴν (5).

Ὡς παράδειγμα τῆς μεθόδου αὐτῆς θεωροῦμεν τὴν ἐξίσωσιν

$$u(x) = \cosh x - \frac{x}{2} + \frac{1}{3} \int_0^1 xy u(y) dy \quad (7)$$

ή οπούα εύκόλως φαίνεται οτι ἔχει τήν λύσιν

$$u(x) = \cosh x - \frac{x}{2} + \frac{Cx}{3}, \quad (8)$$

ὅπου

$$C = \int_0^1 y u(y) dy. \quad (9)$$

Ὅθεν ἐκ τῶν (8) καί (9) ἔχομεν

$$C = \int_0^1 y \left(\cosh y - \frac{y}{2} + \frac{Cy}{3} \right) dy, \quad (10)$$

ή οπούα ἀπλοποιουμένη δίδει

$$C = \frac{15}{16} - \frac{9e^{-1}}{8}. \quad (11)$$

Συνεπῶς

$$u(x) = \cosh x - \frac{x}{2} + \left(\frac{5}{16} - \frac{3e^{-1}}{8} \right) x \quad (12)$$

$$= \cosh x - \frac{3}{16}(1 + 2e^{-1})x. \quad (13)$$

Παράδειγμα 2. Ἡ ὁμογενής ἐξίσωσις τοῦ Fredholm

$$u(x) = \lambda \int_0^{\pi/2} \sin x \sin y u(y) dy \quad (14)$$

ἔχει λύσιν μόνον δι' εἰδικήν τιμήν τῆς λ . Ὡνα εὕρωμεν τό λ (τήν χαρακτηριστικήν τιμήν) καί τήν ἀντίστοιχον λύσιν u (τήν χαρακτηριστικήν συνάρτησιν) γράφομεν

$$u(x) = \lambda \sin x \int_0^{\pi/2} \sin y u(y) dy = C\lambda \sin x, \quad (15)$$

ὅπου

$$C = \int_0^{\pi/2} \sin y u(y) dy. \quad (16)$$

Ὅθεν θέτοντες τήν (15) εἰς τήν (16) ἔχομεν

$$C = C\lambda \int_0^{\pi/2} \sin^2 y \, dy = \frac{C\pi\lambda}{4} \quad (17)$$

ἡ ὁποία, ὑποτιθεμένου ὅτι $C \neq 0$, δίδει $\lambda = 4/\pi$. Ἡ ἀντιστοιχοῦσα λύσις εἰς τήν τιμήν λ εἶναι (ἐκ τῆς (15))

$$u(x) = A \sin x, \quad (18)$$

ὅπου A εἶναι ἀθαίρετος σταθερά.

Παράδειγμα 3. Ἡ ἐξίσωσις τοῦ Volterra δύναται μερικᾶς φορές νά μετασχηματισθῇ εἰς μίαν συνήθη διαφορικὴν ἐξίσωσιν ἡ ὁποία δύναται νά λυθῇ εὐκολώτερον ἀπὸ τήν ὀλοκληρωτικὴν ἐξίσωσιν. Ὡς παράδειγμα, ἔστω ἡ ἐξίσωσις

$$u(x) = 2x + 4 \int_0^x (y-x)u(y) \, dy. \quad (19)$$

Τότε παραγωγίζοντες ὡς πρὸς x χρησιμοποιοῦντες τὰς μεθόδους τοῦ Κεφ. 15, § 15.2 (ἐξίσωσις (16)), ἔχομεν

$$\frac{d}{dx}u(x) = 2 + 4 \left[\left\{ (y-x)u(y) \right\}_{y=x} - \int_0^x u(y) \, dy \right], \quad (20)$$

$$= 2 - 4 \int_0^x u(y) \, dy. \quad (21)$$

Παραγωγίζοντες καὶ πάλιν λαμβάνομεν

$$\frac{d^2}{dx^2}u(x) = -4u(x), \quad (22)$$

ἡ ὁποία ἔχει λύσιν

$$u(x) = A \cos 2x + B \sin 2x, \quad (23)$$

ὅπου A καὶ B εἶναι σταθεραὶ. Αἱ τιμαὶ τῶν σταθερῶν αὐτῶν δύνανται νά εὑρεθοῦν δι' ἀντικαταστάσεως τῆς (23) εἰς τήν (19) καὶ ὀλοκληρώσεως. Τοιοῦτοτρόπως εὐρίσκομεν $A = 0$ καὶ $B = 1$. Συνεπῶς ἀπὸ τήν (23) ἡ λύσις τῆς (19) εἶναι

$$u(x) = \sin 2x. \quad (24)$$

Παράδειγμα 4. Ὁ μετασχηματισμὸς Laplace (βλ. Κεφ. 23) καὶ τό

συνελικτικόν θεώρημα δοθέν εἰς τό Κεφ. 23, Πρόβλημα 5, χρησι-
μεύουν εἰς τήν λύσιν τῆς ἐξισώσεως τοῦ Volterra

$$u(x) = f(x) + \lambda \int_0^x K(x, y) u(y) dy \quad (25)$$

ὅταν ὁ πυρήν ἔχη τήν μορφήν

$$K(x, y) = g(x - y). \quad (26)$$

Πράγματι λαμβάνοντες τόν μετασχηματισμόν Laplace τῆς (25) μέ πυ-
ρήνα διδόμενον ὑπό τῆς (26) καί χρησιμοποιοῦντες τό συνελικτικόν
θεώρημα

$$L \left\{ \int_0^x g(x - y) u(y) dy \right\} = \bar{g}(p) \bar{u}(p), \quad (27)$$

ἔχομεν

$$\bar{u}(p) = \bar{f}(p) + \lambda \bar{g}(p) \bar{u}(p), \quad (28)$$

ἢ

$$\bar{u}(p) = \frac{\bar{f}(p)}{1 - \lambda \bar{g}(p)}. \quad (29)$$

Συνεπῶς ἀντιστρέφοντες

$$u(x) = L^{-1} \left\{ \frac{\bar{f}(p)}{1 - \lambda \bar{g}(p)} \right\}. \quad (30)$$

Εἰς ὠρισμένας ἀπλᾶς ἐξισώσεις ἡ ἀντιστροφή εἶναι εὐκόλος. Ἐπὶ
παραδείγματι, εἰάν

$$u(x) = x + \int_0^x u(y) \sin(x - y) dy \quad (31)$$

τότε, κατὰ τήν (28),

$$\bar{u}(p) = \frac{1}{p^2} + \frac{\bar{u}(p)}{p^2 + 1}, \quad (32)$$

(ἐπειδὴ $L\{x\} = 1/p^2$ καί $L\{\sin x\} = 1/[p^2 + 1]$). Ἀρα

$$\bar{u}(p) = \frac{1}{p^2} + \frac{1}{p^4}. \quad (33)$$

Αὕτῃ εὐκόλως ἀντιστρέφεται καί δύδελ

$$u(x) = x + \frac{x^3}{6} \quad (34)$$

—ὡς λύσιν τῆς (31).

ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΑ ΚΕΦ. 27

1. Λύσατε τήν ἐξίσωσιν

$$u(x) = 1 + \int_0^x u(y) dy.$$

2. Διά διαχωρισμοῦ τοῦ πυρῆνος ἐπιλύσατε τήν ἐξίσωσιν

$$u(x) = \sin x + \int_0^\infty e^{-\alpha(x+y)} u(y) dy,$$

ὅπου α εἶναι πραγματική σταθερά καί δεύξατε ὅτι ἡ λύσις δέν ἰσχύει ὅταν $\alpha = 0$ καί $\alpha = 1/2$.

3. Εὑρετε τάς ἰδιοτιμὰς καί ἰδιοσυναρτήσεις τῶν ἀκόλουθων ἐξισώσεων

$$(\alpha) \quad u(x) = \lambda \int_{-1}^1 (x-y)^2 u(y) dy,$$

$$(\beta) \quad u(x) = \lambda \int_{-\pi}^{\pi} \cos^2(x+y) u(y) dy.$$

4. Χρησιμοποιοῦντες τόν μετασχηματισμόν Laplace καί τό συνελικτικό θεώρημα, ἐπιλύσατε τήν ἐξίσωσιν

$$u(x) = \sin 2x + \int_0^x u(x-y) \sin y dy.$$

* * *

ΑΠΑΝΤΗΣΕΙΣ ΠΡΟΒΛΗΜΑΤΩΝ

Προβλήματα Κεφ. 15

$$1. (a) -e^{-x}/(2x), (b) [4/(3x)][\sqrt{(1+8x^4)} - \sqrt{(1+x^4)}].$$

Προβλήματα Κεφ. 17

$$1. (a) \frac{32}{3}, (b) -2.$$

$$2. (i) -\frac{278}{15}, (ii) -19.$$

$$3. 1.$$

Προβλήματα Κεφ. 18

$$1. \Gamma(4.1) = 6.810, \Gamma(-3.9) = 0.492.$$

Προβλήματα Κεφ. 19

$$1. (a) 1.178, (b) 1.060, (c) 0.658, (d) 0.028, (e) 1.202, (f) 5.403.$$

$$2. 0.600.$$

$$3. 3.54.$$

$$4. 0.1249, (\text{ἀκρυβής τιμή } 0.1250).$$

Προβλήματα Κεφ. 20

$$3. \frac{1}{\pi} \left\{ \frac{\sinh \pi}{2} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{(-1)^r \sinh \pi \cos rx}{1+r^2} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{[1 - (-1)^r \cosh \pi] r \sin rx}{1+r^2} \right\}.$$

$$7. \frac{2}{\pi} \sum_{r=1}^{\infty} \{1 - (\pi+1)(-1)^r\} \frac{\sin rx}{r}.$$

$$9. (i) \sum_{r=1}^{\infty} \left(\frac{2 \sin (r\pi/2)}{\pi r^2} - \frac{1}{r} (-1)^r \right) \sin rx.$$

$$(ii) \frac{3\pi}{8} + \sum_{r=1}^{\infty} \frac{2}{\pi r^2} [\cos (r\pi/2) - 1] \cos rx.$$

$$12. \frac{4}{\pi} \sum_{r=1}^{\infty} \left(\frac{\sin (r\pi/2)}{r^2} \right) \sin rx.$$

Προβλήματα Κεφ. 21

1. (a) $y = 2x + 1$,
 (b) $x^3(3y - 2) = 4$,
 (c) $y = 2x/(Cx^2 + 1)$,
 (d) $\frac{3}{5}(x + 2y) - \frac{4}{5} \log_e (5x + 10y + 13) = x + C$,
 (e) $y = [(\sin x)/x] - \cos x - (\pi/x)$.
2. (i) $y = \frac{1}{2}(x + 1)^5 + (x + 1)^3$,
 (ii) $y = (Ax + B)e^{-2x} + \frac{1}{4} + \frac{1}{8} \sin 2x$.
3. (i) $y = [x^2/(x + 1)](x^2 - 3x + C)$,
 (ii) $y = Ae^{-2x} + Be^{-x} + e^{-x}(\frac{1}{2}x^2 - x)$.
4. (i) $y = e^{3x}(A \cos x + B \sin x) + 2 - \frac{1}{2}e^{2x}$,
 (ii) $y = \left(\frac{x+1}{x+2}\right)\frac{x}{2} - \frac{(x+1)}{(x+2)^2} \log_e (1+x) + C \frac{(x+1)}{(x+2)^2}$.
5. (i) $y = (Ce^x/x^x) - (1/x^x)$,
 (ii) $y = A \cosh nx + B \sinh nx + (x/2n)e^{nx}$.
6. (a) $\acute{\alpha}\kappa\rho\upsilon\beta. (1 + e^y) \sin x = \text{const.}$,
 (b) $y = e^{[(A/x) - (x^2/3)]}$,
 (c) $x^2 + y^2 = Ay$,
 (d) $\acute{\alpha}\kappa\rho\upsilon\beta. x^4 - 4x^3y + 10x^2y^2 - 28xy^3 + \frac{4}{3}y^5 + \frac{8}{3}y^3 = \text{const.}$
7. $y = (\frac{1}{4}x + \frac{5}{16})e^{-2x} - \frac{1}{3}e^{-4x} + \frac{1}{8}e^{2x}$.
8. (i) $y = Ae^{2x} + Be^{-x} + \frac{1}{10}(\cos x - 3 \sin x)$,
 (ii) $y = (Ax + B)e^{-x} + \frac{1}{2}e^x - x^2e^{-x}$,
 (iii) $y = e^x(A \cos 2x + B \sin 2x) + \frac{1}{3}e^x \sin x$,
 (iv) $y = e^{2x}(A \cos x + B \sin x) - (\frac{1}{2}e^{2x} \cos x)(\frac{1}{3}x^3 - \frac{1}{2}x) + (\frac{1}{4}x^2e^{2x}) \sin x$.
9. $y = \sin x + \sin 2x + \cos 2x + 2x + 1$.
10. $y = A \cos (2 \sin \theta) + B \sin (2 \sin \theta) + 3 - 2 \sin^2 \theta$.
11. $y = A \cos (\log_e x) + B \sin (\log_e x)$.
12. $n = -2$,
 $y = (1/x^2)e^{-x}(A \cos x + B \sin x) + (1/2x)e^{-x} \sin x$.
14. (i) $y = Ax + (B/x)$,
 (ii) $y = Ax^2 + (B/x^2) + \frac{1}{12}x^4 + \frac{1}{4}x^2 \log_e x$,
 (iii) $y = (A/x^2) + x[B \cos (\sqrt{3} \log_e x) + C \sin (\sqrt{3} \log_e x)] - \sin (\log_e x) + 8 \cos (\log_e x)$.
15. (i) $x = Ae^{-t} + Be^{3t}$, $y = Ae^{-t} - Be^{3t}$,
 (ii) $x = At + B + Ce^{\sqrt{2}t} + De^{-\sqrt{2}t}$, $y = At + B - Ce^{\sqrt{2}t} - De^{-\sqrt{2}t}$.
16. $x = \frac{3}{2}t(e^t - e^{-t})$, $y = \frac{3}{2}(3 + t)e^t - \frac{1}{2}(1 - 3t)e^{-t}$.
17. $x = (At + B)e^{-at} + (Ct + D)e^{at}$,
 $y = (At + B)e^{-at} - (Ct + D)e^{at} + (1/2a^2) \sin at$.

18. $x = Ae^{kt} + De^{-2kt}$, $y = Be^{kt} + De^{-2kt}$, $z = -(A+B)e^{kt} + De^{-2kt}$.

19. (a) $\frac{1}{4} \log_e \{ [1 + \sin 2(x-2y)] / [1 - \sin 2(x-2y)] \} = x + C$,

(b) $\tan y = (x^2/3) + (c/x)$.

20. (a) $4y = 1 + \sinh [(A \pm x)/\sqrt{2}]$,

(b) $y = \tan (A \pm x)$,

(c) $y = 4Ax^2/(1-Ax^2)$,

(d) $y = \cosh (\pm x + A)$.

22. (a) $x = be^{-2y}$, (b) $y^2 = b - 2x$, (c) $x^2 + y^2 - 2by = 0$, όπου εις ὅλας τὰς περιπτώσεις τό b εἶναι σταθερά

27. $A^2 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 3 & 3 & 9 \\ -1 & -1 & -3 \end{pmatrix}$, $A^3 = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$,

$$Y = \begin{pmatrix} 1+t & t & 3t \\ 5t + \frac{3}{2}t^2 & 2t + \frac{3}{2}t^2 + 1 & 6t + \frac{9}{2}t^2 \\ -2t - \frac{t^2}{2} & -t - \frac{t^2}{2} & 1 - 3t - \frac{3}{2}t^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Προβλήματα Κεφ. 22

1. $y = \frac{x^3}{3} + \frac{x^4}{12} + \frac{x^5}{60} + \dots$; ἀκριβής λύσις $y = 2e^x - x^2 - 2x - 2$.

2. $y = x - \frac{x^2}{4} + \frac{x^3}{12} - \frac{3x^4}{64} + \frac{61x^5}{1920} + \dots$.

3. $y = x - \frac{x^2}{3} + \frac{x^3}{3 \cdot 8} - \frac{x^4}{3 \cdot 8 \cdot 15} + \dots$.

4. (a) $y = A \left(1 - \frac{4x}{3} + \frac{4x^2}{15} \right) + \frac{B}{\sqrt{x}} \left(1 - 5x + \frac{5x^2}{2} - \frac{x^3}{6} + \dots \right)$,

(b) $y = A(1 + 3x + 6x^2 + \dots) + B\sqrt{x} \left(1 + \frac{7x}{3} + \frac{63x^2}{15} + \dots \right)$,

(c) $y = A \left(1 - \frac{1}{2}x + \frac{x^2}{20} - \frac{x^3}{480} + \dots \right) + Bx^{1/3} \left(1 - \frac{1}{4}x + \frac{x^2}{56} - \frac{x^3}{1680} + \dots \right)$.

5. $y_1 = Ax \left(1 - \frac{x^2}{2 \cdot 4} + \frac{x^4}{2 \cdot 4 \cdot 4 \cdot 6} - \dots \right)$.

6. $b = 2a, c = 2a/3$. $|x| < 2$.

7. Δευτέρα λύσις :

$$y = x + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(2^2 - k^2)(4^2 - k^2) \dots \{(2n)^2 - k^2\}}{(2n+1)!} x^{2n+1}.$$

8. $b_2 = \frac{1}{4}$.

12. $u = A \left(1 - \frac{2n}{2!} x^2 + \frac{2n(2n-1)}{4!} x^4 - \dots \right)$

Προβλήματα Κεφ. 23

2. (a) $-\sin x + \sqrt{2} \sin(x\sqrt{2})$,
(b) $-1 + e^x - xe^x + \frac{1}{2}x^2e^x$.

3. (a) $y = (\frac{1}{20}e^{-2x})(39 \cos 2x + 47 \sin 2x) + \frac{1}{10} \sin 2x + \frac{1}{20} \cos 2x$,
(b) $y = e^{-3x} - \frac{1}{2}e^{-x}$, $z = \frac{2}{3}(1 - e^{-3x})$.

Προβλήματα Κεφ. 24

1. (a) $\frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = 0$,

(b) $x \frac{\partial u}{\partial x} - y \frac{\partial u}{\partial y} = 0$,

(c) $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$,

(d) $x \frac{\partial u}{\partial x} + y \frac{\partial u}{\partial y} = nu$.

2. (α) Ὑπερβολικὴ $u = F(x + (2 + \sqrt{7})y) + G(x + (2 - \sqrt{7})y)$,

(β) Παραβολικὴ ; $u = F(x+y) + (rx+sy)G(x+y)$, r καὶ s αὐθαίρετοι σταθεραὶ

(γ) Ἐλλειπτικὴ ; $u = F(x+2iy) + G(x-2iy)$.

4. $f(\theta) = C \cos \theta + D \sin \theta$.

5. $w = \alpha^2$, $V = 2e^{-x} \sin(t-x)$.

6. $V = e^{-4y} \cos 2x$.

7. $V = C \sec l \sin(l-x)e^{-at}$.

8. $\tan(wa/c) = wa/c$.

10. $V = (A \cos pt + B \sin pt)e^{(1-p^2)x/4}$.

11. $z = \sum_k e^{-(k^2+1)y}(A_k \cos kx + B_k \sin kx)$,

$$z = 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^{n-1}}{n} e^{(n^2+1)(1-y)} \sin nx.$$

12. $V = \sum_{n=1}^{\infty} B_n e^{-(kn^2\pi^2 t)/a^2} \sin \frac{n\pi x}{a}$, $\forall \pi \circ \cup$

$$B_n = \frac{4V_0}{\pi^2} \left(\frac{1}{n^2} \sin \frac{n\pi}{2} - \frac{\pi}{2n} \cos \frac{n\pi}{2} \right).$$

$$15. T = T_0 \left(1 + \cos \frac{2\pi x}{\alpha} e^{-4\pi^2 k t / \alpha^2} \right)$$

$$16. \theta = 100 + \sin \left(\frac{\pi x}{2\alpha} \right) e^{-k\pi^2 t / 4\alpha^2}$$

Προβλήματα Κεφ. 25

$$1. I = 5\pi/2.$$

$$2. y = 2x.$$

$$3. y = x^3.$$

$$4. y = \sin x.$$

Προβλήματα Κεφ. 26

$$1. (a) u_r = 3^{r-1},$$

$$(b) u_r = (2^r/\sqrt{3}) \sin(\pi r/3),$$

$$(c) u_r = (Ar+B)(\frac{1}{2})^r + (2^r/9),$$

$$(d) u_r = A3^r + 4^r - \frac{1}{2}r - \frac{1}{4}.$$

$$2. u_r = A + B2^r + C3^r + (4^r/6).$$

$$3. u_n = n\alpha^{n-1}.$$

Προβλήματα Κεφ. 27

$$1. u = e^x.$$

$$2. u = \sin x + \frac{2\alpha}{(\alpha^2+1)(2\alpha-1)} e^{-\alpha x}.$$

$$3. (a) \lambda = 0, u = 0; \quad \lambda = -\frac{3}{4}, u = Ax; \quad 1 - \frac{2}{3}\lambda = \pm 2\lambda/\sqrt{5}, \\ u = B(1 \pm \sqrt{5}x^2),$$

$$(b) \lambda = 0, u = 0; \quad \lambda = 1/\pi, u = A;$$

$$\lambda = 2/\pi, u = B \cos 2x; \quad \lambda = -2/\pi, u = C \sin 2x,$$

όπου Α, Β και C είναι αυθαίρετοι σταθεράι.

$$4. u = \frac{1}{2}x + \frac{3}{4} \sin 2x.$$

* * *

ΕΥΡΕΤΗΡΙΟΝ

Α

- Ἀλλαγὴ μεταβλητῶν εἰς διπλᾶ
ὅλοκληρώματα 45.
Ἀλυσσειδῆς καμπύλη 211.
Ἀνάπτυγμα ὅλοκληρώματος εἰς
σειράν 73.
Ἀντίστροφοι μετασχηματισμοί
Laplace 171.
Ἀπειρογινόμενον 57.
Ἀρχικαὶ συνθήκαι 101.

Β

- Bernoulli ἐξίσωσις 140.
Bessel, ἐξίσωσις 159, 166
συναρτήσεις 160.
Β - συνάρτησις 58.
Βοηθητικὴ ἐξίσωσις (Χαρακτηρι-
στικὴ ἐξίσωσις) 116.

Γ

- Γ - Συνάρτησις 54.

Δ

- Διαφορικαὶ ἐξισώσεις, γραμμι-
καὶ 112,
μὴ γραμμικαὶ 140,
μερικαὶ 179,
σύστημα 137,
λύσις διὰ σειρῶν 149,
γενικὴ λύσις 114,
συνήθεις 99,
Διαφοροεξισώσεις 213
Διαχύσεως ἐξισώσεις 188
D - τελεστής 125,
μέθοδος 130
Dirichlet συνθήκαι 92

Ε

- Ἐξίσωσις, ἔλλειπτική 182,
παραβολικὴ 182,
ὑπερβολικὴ 182,
Volterra 225, 227.
Ἐλάχιστον 207.
Ἐλλειπτικὰ ὅλοκληρώματα 8,
πλήρη 9.
Ἐλλειπτικαὶ μερικαὶ διαφορικαὶ
ἐξισώσεις 182.
Ἐπικαμπύλιον ὅλοκλήρωμα 14.
Euler ἐξίσωσις, διαφορικὴ 133,
μερικὴ διαφορικὴ 183,
στασίμου τιμῆς 209.

Λ

- Λογισμὸς τῶν μεταβολῶν 206-212
Laplace, ἐξίσωσις 182, 188, 195,
μετασχηματισμὸς 167-178.
Legendre, ἐξίσωσις 162, 165, 166,
πολυώνυμα 162, 165.
Leibnitz - MacLaurin μέθοδος 149

Μ

- Μέγιστον 207.
Μερικὴ λύσις, διαφορικῆς ἐξισώ-
σεως 114,
διαφοροεξισώσεως 216.
Μεταβολὴ Πιραμέτρων 123.

Ο

- Ὀλοκλήρωμα, διπλοῦν 30,
ἐλλειπτικόν 8,
ἐπικαμπύλιον 14,
πολλαπλοῦν 30.
Ὀλοκληρωτικαὶ ἐξισώσεις 224.

Όλοκληρωτικός Παράγων 110.
 Όλοκλήρωσις, σειρᾶς Fourier
 91,
 ὠρισμένου ὀλοκληρώματος 5.
 Όμογενεῖς, διαφορικαὶ ἐξισώ-
 σεις 115,
 διαφοροεξισώσεις 214.
 Όρθογώνιοι, καμπύλαι 400,
 συναρτήσεις 98.
 Όρθοκανονικὸν σύστημα συναρ-
 τήσεων 98.

Π

Παραβολικὴ μερικὴ διαφορικὴ
 ἐξίσωσις 182.
 Πλάτος ἐλλειπτικῆς συναρτή-
 σεως 177.
 Πυρὴν 224.

Σ

Simpson κανὼν 69.
 Stirling τύπος 63.
 Συνάρτησις σφάλματος 61.
 Συναρτησοειδέες 206.
 Συνεκτικὴ περιοχὴ, ἀπλῶς 25,
 διπλῶς 25,
 πολλαπλῶς 25.
 Συνεκτικότης 25.
 Συνέλιξις 177, 228.
 Συνοριακαὶ συνθήκαι (βλέπε
 ἀρχικαί)
 Σύστημα διαφορικῶν ἐξισώσε-
 ων 137.

Τ

Τάξεις διαφορικῆς ἐξισώσεως,
 συνήθους 99,
 μέ μερικὰς παραγώγους 179.
 Τελεστής, γραμμικὸς 380,
 διαφορᾶς Δ 213,
 D 125,
 Laplace 167.
 Τραπεζίου κανὼν 67.
 Τύπος ἀναδιπλασιασμοῦ 66,
 Euler - MacLaurin 75.

Υ

Υπερβολικὴ μερικὴ διαφορικὴ
 ἐξίσωσις 182.

Φ

Fredholm ἐξίσωσις 224, 225.
 Fourier σειραὶ, 76,
 παραγώγισις καὶ ὀλοκλήρωσις 91.
 Fresnel Όλοκληρώματα 62.
 Frobenius, μέθοδος σειρῶν 153,
 159.

Χ

Χωριζόμεναι μεταβληταί 103.

