

## 1.1 Το πλαίσιο

Η ανάπτυξη μαθηματικών προτύπων (μοντέλων) στις επιστήμες και στα μαθηματικά βοηθά στην κατανόηση των φυσικών φαινομένων. Τα πρότυπα αυτά συχνά καταλήγουν σε μια εξίσωση που περιέχει κάποιες παραγώγους μιας άγνωστης συνάρτησης. Μια τέτοια εξίσωση λέγεται **διαφορική εξίσωση**. Δύο παραδείγματα προτύπων που αναπτύχθηκαν στη μαθηματική ανάλυση είναι η ελεύθερη πτώση ενός σώματος και η διάσπαση ενός ραδιενεργού υλικού.

Στην περίπτωση της ελεύθερης πτώσης, ένα αντικείμενο αφήνεται από κάποιο ύψος πάνω από το έδαφος και πέφτει υπό την επίδραση της δύναμης βαρύτητας.<sup>†</sup> Ο δεύτερος νόμος του Νεύτωνα ο οποίος λέει ότι «το γινόμενο της μάζας ενός αντικειμένου επί την επιτάχυνσή του είναι ίσο με την ολική δύναμη που ασκείται σ' αυτό», μπορεί να εφαρμοστεί στο αντικείμενο που πέφτει. Αυτό οδηγεί στην εξίσωση (Σχήμα 1.1)

$$m \frac{d^2 h}{dt^2} = -mg,$$

όπου  $m$  η μάζα του αντικειμένου,  $h$  η απόστασή του από το έδαφος,  $d^2 h/dt^2$  η επιτάχυνσή του,  $g$  είναι η (σταθερή) επιτάχυνση της βαρύτητας και  $-mg$  η δύναμη της βαρύτητας. Είναι μια διαφορική εξίσωση που περιέχει τη δεύτερη παράγωγο της άγνωστης απόστασης  $h$  ως συνάρτησης του χρόνου.

Ευτυχώς, η παραπάνω εξίσωση επιλύεται εύκολα ως προς  $h$ . Αυτό που πρέπει να κάνουμε είναι απλώς να διαιρέσουμε με  $m$  και να ολοκληρώσουμε δύο φορές ως προς  $t$ . Έχουμε λοιπόν,

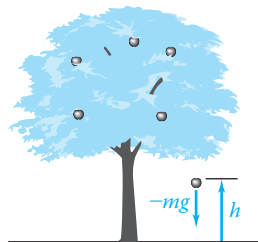
$$\frac{d^2 h}{dt^2} = -g,$$

συνεπώς

$$\frac{dh}{dt} = -gt + c_1$$

και

$$h = h(t) = \frac{-gt^2}{2} + c_1 t + c_2.$$



Σχήμα 1.1 Μήλο σε ελεύθερη πτώση

<sup>†</sup>Εδώ υποθέτουμε ότι η βαρύτητα είναι η μοναδική δύναμη που ασκείται στο αντικείμενο και ότι δύναμη αυτή είναι σταθερή. Πιο γενικευμένα πρότυπα θα λάμβαναν υπόψη και άλλες δυνάμεις όπως την αντίσταση του αέρα.

Θα δούμε ότι οι σταθερές ολοκληρώσεως,  $c_1$  και  $c_2$ , προσδιορίζονται εάν γνωρίζουμε την *αρχική* απόσταση και την *αρχική* ταχύτητα του αντικειμένου. Έχουμε τότε ένα τύπο για την απόσταση του αντικειμένου τη χρονική στιγμή  $t$ .

Στην περίπτωση της ραδιενεργού διάσπασης (Σχήμα 1.2), ξεκινάμε από την υπόθεση ότι ο ρυθμός διάσπασης είναι ανάλογος της υπάρχουσας ποσότητας ραδιενεργού υλικού. Αυτό οδηγεί στην εξίσωση

$$\frac{dA}{dt} = -kA, \quad k > 0,$$

όπου  $A (> 0)$  είναι η άγνωστη ποσότητα ραδιενεργού υλικού που υπάρχει τη χρονική στιγμή  $t$  και  $k$  είναι η σταθερά αναλογίας. Για να λύσουμε αυτή τη διαφορική εξίσωση, την ξαναγράφουμε στη μορφή

$$\frac{1}{A} dA = -k dt$$

και ολοκληρώνουμε ώστε να πάρουμε

$$\int \frac{1}{A} dA = \int -k dt$$

$$\ln A + C_1 = -kt + C_2.$$

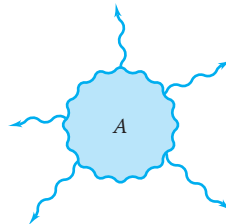
Λύνουμε ως προς  $A$  και παίρνουμε

$$A = A(t) = e^{\ln A} = e^{-kt} e^{C_2 - C_1} = Ce^{-kt},$$

όπου  $C$  είναι ο συνδυασμός των σταθερών ολοκληρώσεως  $e^{C_2 - C_1}$ . Η τιμή του  $C$ , όπως θα δούμε αργότερα, προσδιορίζεται εάν είναι δεδομένη η *αρχική* ποσότητα ραδιενεργού υλικού. Έχουμε τότε ένα τύπο για την ποσότητα του ραδιενεργού υλικού σε κάθε μελλοντική στιγμή  $t$ .

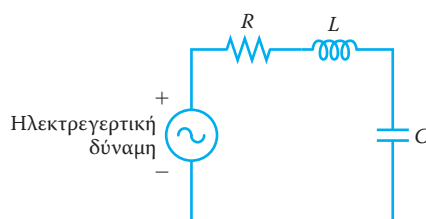
Αν και τα παραπάνω παραδείγματα λύθηκαν εύκολα με μεθόδους που μαθαίνουμε στη μαθηματική ανάλυση, μας δίνουν κάποια ιδέα για τη μελέτη των διαφορικών εξισώσεων γενικότερα. Πρώτον, ας λάβουμε υπόψη ότι η λύση μιας διαφορικής εξίσωσης είναι μια *συνάρτηση*, όπως η  $h(t)$  ή  $A(t)$ , και όχι απλώς ένας αριθμός. Δεύτερον, η ολοκλήρωση<sup>†</sup> είναι ένα σημαντικό εργαλείο για την επίλυση διαφορικών εξισώσεων (αυτό δεν είναι παράδοξο!). Τρίτον, δεν είναι αναμενόμενο να πάρουμε μια μοναδική λύση σε μια διαφορική εξίσωση, εφόσον θα προκύψουν αυθαίρετες «σταθερές ολοκλήρωσης». Η δεύτερη παράγωγος  $d^2h/dt^2$  στην εξίσωση ελεύθερης πτώσης οδήγησε σε δύο σταθερές  $c_1$  και  $c_2$ , και η πρώτη παράγωγος στην περίπτωση της εξίσωσης διάσπασης οδήγησε, τελικά, σε μια σταθερά,  $C$ .

Οποτεδήποτε σε ένα μαθηματικό πρότυπο υπεισέρχεται ο **ρυθμός μεταβολής** μιας μεταβλητής ως προς μια άλλη, είναι επόμενο να προκύπτει μια διαφορική εξίσωση. Δυστυχώς, σε αντίθεση με τα παραδείγματα της ελεύθερης πτώσης και της ραδιενεργού διάσπασης, η διαφορική εξίσωση μπορεί να είναι πολύ περίπλοκη και δύσκολο να αναλυθεί.



Σχήμα 1.2 Ραδιενεργός διάσπαση

<sup>†</sup>Για μια επανάληψη στις τεχνικές ολοκλήρωσης, βλ. Παράρτημα Α.



Σχήμα 1.3 Σχηματική παράσταση ενός RLC κυκλώματος σε σειρά

Οι διαφορικές εξισώσεις εμφανίζονται σε μια ποικιλία περιπτώσεων, που περιλαμβάνουν όχι μόνον τις φυσικές επιστήμες αλλά και πεδία που απέχουν μεταξύ τους όπως οικονομία, ιατρική, ψυχολογία και επιχειρησιακή έρευνα. Θα απαριθμήσουμε λίγα ειδικά παραδείγματα.

1. Στην τραπεζική πρακτική, αν  $P(t)$  είναι το ποσό σε δολάρια ενός καταθετικού λογαριασμού ο οποίος αποφέρει ένα ετήσιο επιτόκιο  $r\%$  ανατοκιζόμενο σε συνεχή βάση, τότε το  $P$  ικανοποιεί τη διαφορική εξίσωση

$$(1) \quad \frac{dP}{dt} = \frac{r}{100}P, \quad t \text{ σε έτη.}$$

2. Μια κλασική εφαρμογή των διαφορικών εξισώσεων απαντάται στη μελέτη ενός ηλεκτρικού κυκλώματος που αποτελείται από έναν αντιστάτη, μια επαγωγή και ένα πυκνωτή, στο οποίο εφαρμόζεται μια ηλεκτρεγερτική δύναμη (Βλ. Σχήμα 1.3). Εδώ, εφαρμογή των νόμων του Kirchhoff<sup>†</sup> οδηγεί στην εξίσωση

$$(2) \quad L \frac{d^2q}{dt^2} + R \frac{dq}{dt} + \frac{1}{C}q = E(t),$$

όπου  $L$  είναι ο συντελεστής αυτεπαγωγής,  $R$  η αντίσταση,  $C$  η χωρητικότητα,  $E(t)$  η ηλεκτρεγερτική δύναμη,  $q(t)$  το φορτίο του πυκνωτή και  $t$  ο χρόνος.

3. Στην ψυχολογία, ένα πρότυπο εκμάθησης ενός θέματος σχετίζεται με την εξίσωση

$$(3) \quad \frac{dy/dt}{y^{3/2}(1-y)^{3/2}} = \frac{2p}{\sqrt{n}}.$$

Εδώ η μεταβλητή  $y$  παριστάνει το επίπεδο δεξιότητας του μαθητευόμενου συναρτήσει του χρόνου  $t$ . Οι σταθερές  $p$  και  $n$  εξαρτώνται από το μαθητευόμενο και τη φύση του θέματος.

4. Στην μελέτη των ταλαντούμενων χορδών και της διάδοσης των κυμάτων, βρίσκουμε τη μερική διαφορική εξίσωση

$$(4) \quad \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - c^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, \dagger$$

όπου  $t$  είναι ο χρόνος,  $x$  η θέση κατά μήκος της χορδής,  $c$  η ταχύτητα του κύματος και  $u$  η μετατόπιση της χορδής, η οποία είναι συνάρτηση του χρόνου και της θέσης.

<sup>†</sup>Θα εξετάσουμε τους νόμους του Kirchhoff στην Ενότητα 3.5.

<sup>‡</sup>Ιστορική Σημείωση: Αυτή η μερική διαφορική εξίσωση ανακαλύφθηκε για πρώτη φορά από τον Jean le Rond d'Alembert (1717–1783) το 1747.

Για τη μελέτη των διαφορικών εξισώσεων, αρχικά χρειαζόμαστε κάποια κοινή ορολογία. Εάν μια εξίσωση περιέχει την παράγωγο μιας μεταβλητής ως προς μια άλλη, τότε η πρώτη ονομάζεται **εξαρτημένη μεταβλητή** και η δεύτερη **ανεξάρτητη μεταβλητή**. Έτσι, στην εξίσωση

$$(5) \quad \frac{d^2x}{dt^2} + a \frac{dx}{dt} + kx = 0,$$

$t$  είναι η ανεξάρτητη μεταβλητή και  $x$  είναι η εξαρτημένη μεταβλητή. Αναφερόμαστε στα  $a$  και  $k$  ως τους **συντελεστές** της εξίσωσης (5). Στην εξίσωση

$$(6) \quad \frac{\partial u}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} = x - 2y,$$

$x$  και  $y$  είναι οι ανεξάρτητες μεταβλητές και  $u$  είναι η εξαρτημένη μεταβλητή.

Μια διαφορική εξίσωση, που περιέχει μόνο συνήθεις παραγώγους ως προς μια και μόνο ανεξάρτητη μεταβλητή, λέγεται **συνήθης διαφορική εξίσωση**. Μια διαφορική εξίσωση, που έχει μερικές παραγώγους ως προς περισσότερες από μια ανεξάρτητες μεταβλητές, είναι μια **μερική διαφορική εξίσωση**. Η εξίσωση (5) είναι μια συνήθης διαφορική εξίσωση και η εξίσωση (6) είναι μια μερική διαφορική εξίσωση.

**Τάξη** μιας διαφορικής εξίσωσης είναι η τάξη των μεγιστοβάθμιων παραγώγων που υπάρχουν στην εξίσωση. Η εξίσωση (5) είναι εξίσωση δεύτερης τάξης διότι  $d^2x/dt^2$  είναι η παράγωγος που υπάρχει με το μέγιστο βαθμό. Η εξίσωση (6) είναι πρώτης τάξης διότι περιέχει μόνο παραγώγους πρώτης τάξης.

Θα ήταν χρήσιμο να ταξινομήσουμε τις συνήθεις διαφορικές εξισώσεις σε γραμμικές και μη γραμμικές. Ας θυμηθούμε ότι είναι ιδιαίτερα εύκολο να φανταστούμε ευθείες (στις δύο διαστάσεις) και επίπεδα (στις τρεις διαστάσεις) σε σύγκριση με μη γραμμικά αντικείμενα όπως τριτοβάθμιες καμπύλες ή δευτεροβάθμιες επιφάνειες. Επί παραδείγματι, όλα τα σημεία μιας ευθείας μπορούν να βρεθούν αρκεί να γνωρίζουμε ακριβώς δύο απ' αυτά. Αντίστοιχα, οι **γραμμικές** διαφορικές εξισώσεις είναι ευκολότερο να λυθούν από ότι οι μη γραμμικές. Παρατηρούμε ότι οι εξισώσεις  $ax + by = c$  και  $ax + by + cz = d$  έχουν το γνώρισμα οι μεταβλητές τους να εμφανίζονται **μόνο σε προσθετικούς συνδυασμούς της πρώτης δυναμής τους**. Κατ' αναλογία, μια **γραμμική διαφορική εξίσωση** είναι αυτή στην οποία η εξαρτημένη μεταβλητή  $y$  και οι παράγωγοί της εμφανίζονται σε προσθετικούς συνδυασμούς των πρώτων δυνάμεών τους.

Πιο συγκεκριμένα, μια διαφορική εξίσωση είναι **γραμμική** αν έχει τη μορφή

$$(7) \quad a_n(x) \frac{d^n y}{dx^n} + a_{n-1}(x) \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + \dots + a_1(x) \frac{dy}{dx} + a_0(x)y = F(x),$$

όπου οι όροι  $a_n(x)$ ,  $a_{n-1}(x)$ ,  $\dots$ ,  $a_0(x)$  και  $F(x)$  εξαρτώνται μόνο από την ανεξάρτητη μεταβλητή  $x$ . Οι προσθετικοί συνδυασμοί επιτρέπεται να έχουν πολλαπλασιαστικούς συντελεστές που εξαρτώνται από το  $x$ . Δεν υπάρχουν περιορισμοί ως προς αυτή την εξάρτηση από το  $x$ . Εάν μια συνήθης διαφορική εξίσωση δεν είναι γραμμική, τότε λέγεται **μη γραμμική**. Για παράδειγμα,

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + y^3 = 0$$

Είναι μια μη γραμμική συνήθης διαφορική εξίσωση δεύτερης τάξης λόγω του όρου  $y^3$ , ενώ η

$$t^3 \frac{dx}{dt} = t^3 + x$$

είναι γραμμική (αν και έχει τους όρους  $t^3$ ). Η εξίσωση

$$\frac{d^2 y}{dx^2} - y \frac{dy}{dx} = \cos x$$

είναι μη γραμμική λόγω του όρου  $y \, dy/dx$ .

Αν και στην πλειονότητά τους οι εξισώσεις που συναντά κανείς στην πράξη συνήθως εμπίπτουν στην κατηγορία των *μη γραμμικών*, το να γνωρίζει κανείς πώς να χειρίζεται απλούστερες γραμμικές εξισώσεις είναι ένα σημαντικό πρώτο βήμα (ακριβώς όπως οι εφαπτόμενες ευθείες μας βοηθούν να καταλάβουμε περίπλοκες καμπύλες με το να παρέχουν τοπικές προσεγγίσεις).

## 1.1 ΑΣΚΗΣΕΙΣ

Στα Προβλήματα 1–12, δίνεται μια διαφορική εξίσωση καθώς και ο τομέας ή το πρόβλημα από το οποίο προέκυψε. Ταξινομήστε την καθεμία ως συνήθη διαφορική εξίσωση (ΣΔΕ) ή ως μερική διαφορική εξίσωση (ΜΔΕ), δώστε την τάξη της, και υποδείξτε την ανεξάρτητη και την εξαρτημένη μεταβλητή. Αν η εξίσωση είναι μια συνήθη διαφορική εξίσωση, να αναφέρετε αν η εξίσωση είναι γραμμική ή μη γραμμική.

1.  $5 \frac{d^2x}{dt^2} + 4 \frac{dx}{dt} + 9x = 2 \cos 3t$

(Μηχανικές ταλαντώσεις, ηλεκτρικά κυκλώματα, σεισμολογία)

2.  $\frac{d^2y}{dx^2} - 2x \frac{dy}{dx} + 2y = 0$

(Εξίσωση Hermite, κβαντικός αρμονικός ταλαντωτής)

3.  $\frac{dy}{dx} = \frac{y(2-3x)}{x(1-3y)}$

(ανταγωνισμός μεταξύ δύο ειδών, οικολογία)

4.  $\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$

(Εξίσωση Laplace, θεωρία δυναμικού, ηλεκτρισμός, θερμότητα, αεροδυναμική)

5.  $y \left[ 1 + \left( \frac{dy}{dx} \right)^2 \right] = C$ , όπου  $C$  είναι σταθερά

(το πρόβλημα του βραχιστόχρονου,<sup>†</sup> λογισμός μεταβολών)

6.  $\frac{dx}{dt} = k(4-x)(1-x)$ , όπου  $k$  είναι σταθερά

(ταχύτητες χημικών αντιδράσεων)

7.  $\frac{dp}{dt} = kp(P-p)$ , όπου  $k$  και  $P$  είναι σταθερές

(λογιστική καμπύλη, επιδημιολογία, οικονομία)

8.  $\sqrt{1-y} \frac{d^2y}{dx^2} + 2x \frac{dy}{dx} = 0$

(εξίσωση Kidder, ροή αερίων μέσα σε πορώδες μέσο)

9.  $x \frac{d^2y}{dx^2} + \frac{dy}{dx} + xy = 0$

(αεροδυναμική, ανάλυση τάσεων)

10.  $8 \frac{d^4y}{dx^4} = x(1-x)$

(εκτροπή ακτίνων)

11.  $\frac{\partial N}{\partial t} = \frac{\partial^2 N}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial N}{\partial r} + kN$ , όπου  $k$  είναι σταθερά

(πυρηνική διάσπαση)

12.  $\frac{d^2y}{dx^2} - 0.1(1-y^2) \frac{dy}{dx} + 9y = 0$

(εξίσωση van der Poll, τρίοδος σωλήνας κενού)

Στα Προβλήματα 13–16, να γράψετε μια διαφορική εξίσωση που ταιριάζει με τη φυσική περιγραφή.

13. Ο ρυθμός μεταβολής του πληθυσμού  $p$  των βακτηρίων τη χρονική στιγμή  $t$  είναι ανάλογος του πληθυσμού τη στιγμή  $t$ .

14. Η ταχύτητα ενός σωματιδίου τη στιγμή  $t$  το οποίο κινείται κατά μήκος μιας ευθείας είναι ανάλογη της τέταρτης δύναμης της θέσης του  $x$ .

15. Ο ρυθμός μεταβολής της θερμοκρασίας  $T$  του καφέ τη στιγμή  $t$  είναι ανάλογη της διαφοράς θερμοκρασίας  $M$  του αέρα και της θερμοκρασίας του καφέ τη στιγμή  $t$ .

16. Ο ρυθμός μεταβολής της μάζας  $A$  του άλατος στο χρόνο  $t$  είναι ανάλογη του τετραγώνου της μάζας του υπάρχοντος άλατος τη στιγμή  $t$ .

17. **Αγώνας Επιτάχυνσης.** Δύο οδηγοί, η Alison και ο Kevin, συμμετέχουν σε έναν αγώνα επιτάχυνσης. Ξεκινώντας από κατάσταση ηρεμίας ο καθένας συνεχίζει με σταθερή επιτάχυνση. Η Alison καλύπτει το τελευταίο 1/4 της απόστασης σε 3 δευτερόλεπτα, ενώ ο Kevin καλύπτει το τελευταίο 1/3 της απόστασης σε 4 δευτερόλεπτα. Ποιός κερδίζει και με ποιά χρονική διαφορά;

<sup>†</sup>Ιστορική Σημείωση: Το 1630 ο Γαλιλαίος διατύπωσε το πρόβλημα του βραχιστόχρονου (*βράχιστος χρόνος* = ελάχιστος χρόνος), δηλαδή ο καθορισμός της διαδρομής κατά μήκος της οποίας ένα σώμα πέφτει από ένα σημείο προς ένα άλλο στον ελάχιστο χρόνο. Προτάθηκε ξανά από τον John Bernoulli το 1696 και λύθηκε από τον ίδιο το επόμενο έτος.

## 1.2 Λύσεις και προβλήματα αρχικών τιμών

Μια συνήθης διαφορική εξίσωση τάξης  $n$  είναι μια ισότητα η οποία συσχετίζει την ανεξάρτητη μεταβλητή με την  $n$ -οστή παράγωγο (συνήθως και με κατώτερης τάξης παραγώγους) της εξαρτημένης μεταβλητής. Για παράδειγμα

$$x^2 \frac{d^2y}{dx^2} + x \frac{dy}{dx} + y = x^3 \text{ (δεύτερης τάξης, } x \text{ ανεξάρτητη, } y \text{ εξαρτημένη)}$$

$$\sqrt{1 - \left(\frac{d^2y}{dt^2}\right)} - y = 0 \text{ (δεύτερης τάξης, } t \text{ ανεξάρτητη, } y \text{ εξαρτημένη)}$$

$$\frac{d^4x}{dt^4} = xt \text{ (τέταρτης τάξης, } t \text{ ανεξάρτητη, } x \text{ εξαρτημένη).}$$

Έτσι, μια γενική μορφή μιας εξίσωσης τάξης  $n$  με ανεξάρτητη μεταβλητή  $x$  και εξαρτημένη μεταβλητή  $y$  μπορεί να εκφραστεί ως εξής

$$(1) \quad F\left(x, y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^ny}{dx^n}\right) = 0,$$

όπου  $F$  είναι συνάρτηση που εξαρτάται από τις  $x, y$ , και τις παραγώγους της  $y$  έως και την  $n$ -οστή τάξη· δηλαδή από τις  $x, y, \dots, d^ny/dx^n$ . Υποθέτουμε ότι η εξίσωση ισχύει για όλα τα  $x$  που ανήκουν σε ένα ανοικτό διάστημα  $I$  ( $a < x < b$ , όπου τα  $a$  ή  $b$  θα μπορούσαν να είναι το άπειρο). Σε πολλές περιπτώσεις μπορούμε να απομονώσουμε τον όρο μέγιστης τάξης  $d^ny/dx^n$  και να γράψουμε την εξίσωση (1) στη μορφή

$$(2) \quad \frac{d^ny}{dx^n} = f\left(x, y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^{n-1}y}{dx^{n-1}}\right),$$

η οποία προτιμάται συχνά σε σχέση με την (1) για θεωρητικούς και υπολογιστικούς λόγους.

### Άμεση Λύση

**Ορισμός 1.** Μία συνάρτηση  $\phi(x)$  η οποία, όταν αντικαταστήσει την  $y$  στην εξίσωση (1) [ή στην (2)] ικανοποιεί την εξίσωση για όλα τα  $x$  του διαστήματος  $I$  ονομάζεται **άμεση λύση** της εξίσωσης στο  $I$ .

### Παράδειγμα 1

Δείξτε ότι η  $\phi(x) = x^2 - x^{-1}$  είναι μια άμεση λύση της γραμμικής εξίσωσης

$$(3) \quad \frac{d^2y}{dx^2} - \frac{2}{x^2}y = 0,$$

αλλά η  $\psi(x) = x^3$  δεν είναι.

### Λύση

Οι συναρτήσεις  $\phi(x) = x^2 - x^{-1}$ ,  $\phi'(x) = 2x + x^{-2}$ , και  $\phi''(x) = 2 - 2x^{-3}$  ορίζονται για όλα τα  $x \neq 0$ . Αντικατάσταση της  $y$  με  $\phi(x)$  στην εξίσωση (3) δίνει

$$(2 - 2x^{-3}) - \frac{2}{x^2}(x^2 - x^{-1}) = (2 - 2x^{-3}) - (2 - 2x^{-3}) = 0.$$

Επειδή αυτό ισχύει για κάθε  $x \neq 0$ , η συνάρτηση  $\phi(x) = x^2 - x^{-1}$  είναι μια άμεση λύση της (3) στο  $(-\infty, 0)$  και επίσης στο  $(0, \infty)$ .

Για  $\psi(x) = x^3$  έχουμε  $\psi'(x) = 3x^2$ ,  $\psi''(x) = 6x$ , και η αντικατάστασή τους στην (3) δίνει

$$6x - \frac{2}{x^2}x^3 = 4x = 0,$$

που ισχύει μόνο στο σημείο  $x = 0$  και όχι σε διάστημα. Συνεπώς η  $\psi(x)$  δεν είναι λύση. ♦

## Παράδειγμα 2

Δείξτε ότι για οποιαδήποτε επιλογή των σταθερών  $c_1$  και  $c_2$ , η συνάρτηση

$$\phi(x) = c_1e^{-x} + c_2e^{2x}$$

είναι μια άμεση λύση της γραμμικής εξίσωσης

$$(4) \quad y'' - y' - 2y = 0.$$

### Λύση

Έχουμε  $\phi'(x) = -c_1e^{-x} + 2c_2e^{2x}$  και  $\phi''(x) = c_1e^{-x} + 4c_2e^{2x}$ . Αντικατάσταση των  $\phi$ ,  $\phi'$ , και  $\phi''$  αντί των  $y$ ,  $y'$  και  $y''$  στην εξίσωση (4) δίνει

$$\begin{aligned} & (c_1e^{-x} + 4c_2e^{2x}) - (-c_1e^{-x} + 2c_2e^{2x}) - 2(c_1e^{-x} + c_2e^{2x}) \\ & = (c_1 + c_1 - 2c_1)e^{-x} + (4c_2 - 2c_2 - 2c_2)e^{2x} = 0. \end{aligned}$$

Επειδή η ισότητα ισχύει για όλα τα  $x$  στο  $(-\infty, \infty)$ , τότε η  $\phi(x) = c_1e^{-x} + c_2e^{2x}$  είναι μια άμεση λύση της (4) στο διάστημα  $(-\infty, \infty)$  για κάθε επιλογή των σταθερών  $c_1$  και  $c_2$ . ♦

Όπως θα δούμε στο Κεφάλαιο 2, οι μέθοδοι επίλυσης διαφορικών εξισώσεων δεν δίνουν πάντα άμεσες λύσεις της εξίσωσης. Είναι δυνατόν να πρέπει να αρκεστούμε σε μια λύση που δίνεται πεπλεγμένα. Ας θεωρήσουμε το επόμενο παράδειγμα.

## Παράδειγμα 3

Δείξτε ότι η σχέση

$$(5) \quad y^2 - x^3 + 8 = 0$$

ορίζει μια πεπλεγμένη λύση της μη γραμμικής εξίσωσης

$$(6) \quad \frac{dy}{dx} = \frac{3x^2}{2y}$$

στο διάστημα  $(2, \infty)$ .

### Λύση

Λύνοντας την (5) ως προς  $y$ , παίρνουμε  $y = \pm \sqrt{x^3 - 8}$ . Ας δοκιμάσουμε την  $\phi(x) = \sqrt{x^3 - 8}$  για να δούμε αν είναι μια άμεση λύση. Επειδή  $d\phi/dx = 3x^2/(2\sqrt{x^3 - 8})$ , τόσο η  $\phi$  όσο και η  $d\phi/dx$  ορίζονται στο  $(2, \infty)$ . Αντικατάστασή τους στην (6) δίνει

$$\frac{3x^2}{2\sqrt{x^3 - 8}} = \frac{3x^2}{2(\sqrt{x^3 - 8})},$$

η οποία όντως ισχύει για κάθε  $x$  στο  $(2, \infty)$ . [Μπορούμε να επαληθεύσουμε ότι η  $\psi(x) = -\sqrt{x^3 - 8}$  είναι επίσης μια άμεση λύση της (6).] ♦



### Πεπλεγμένη Λύση

**Ορισμός 2.** Μια σχέση  $G(x, y) = 0$  λέμε ότι είναι μια **πεπλεγμένη λύση** της εξίσωσης (1) στο διάστημα  $I$  αν ορίζει μια ή περισσότερες άμεσες λύσεις στο  $I$ .

#### Παράδειγμα 4

Δείξτε ότι η σχέση

$$(7) \quad x + y + e^{xy} = 0$$

είναι μια πεπλεγμένη λύση της μη γραμμικής εξίσωσης

$$(8) \quad (1 + xe^{xy}) \frac{dy}{dx} + 1 + ye^{xy} = 0.$$

#### Λύση

Πρώτον, παρατηρούμε ότι δεν μπορούμε να λύσουμε ευθέως την (7) ώστε να πάρουμε το  $y$  συναρτήσει μόνο του  $x$ . Καταλαβαίνουμε όμως ότι για να ισχύει η (7), μια ορισμένη μεταβολή στο  $x$  συνεπάγεται μια μεταβολή στο  $y$ , και έτσι η σχέση (7) ορίζει, τουλάχιστον έμμεσα, μια συνάρτηση  $y(x)$ . Το τελευταίο είναι δύσκολο να αποδειχθεί άμεσα, μπορεί όμως να επαληθευτεί με τη χρήση του **θεωρήματος πεπλεγμένης συνάρτησης**<sup>†</sup> of advanced calculus, which guarantees that such a συνάρτηση  $y(x)$  του προχωρημένου λογισμού, που εξασφαλίζει ότι μια τέτοια συνάρτηση υπάρχει και ότι είναι επίσης παραγωγίσιμη (βλ. Πρόβλημα 30).

Αν γνωρίζουμε ότι η  $y$  είναι παραγωγίσιμη συνάρτηση του  $x$ , μπορούμε να εφαρμόσουμε την τεχνική της πεπλεγμένης παραγωγίσιμης. Πράγματι, από την (7), παραγωγίζοντας ως προς  $x$  και εφαρμόζοντας τον κανόνα του γινομένου και τον κανόνα της αλυσίδας, παίρνουμε,

$$\frac{d}{dx} (x + y + e^{xy}) = 1 + \frac{dy}{dx} + e^{xy} \left( y + x \frac{dy}{dx} \right) = 0$$

ή

$$(1 + xe^{xy}) \frac{dy}{dx} + 1 + ye^{xy} = 0,$$

που είναι η ίδια με την διαφορική εξίσωση (8). Συνεπώς, η σχέση (7) είναι μια πεπλεγμένη λύση σε κάποιο διάστημα, όπως εγγυάται το θεώρημα πεπλεγμένης συνάρτησης. ♦

#### Παράδειγμα 5

Να επαληθεύσετε ότι για κάθε τιμή της σταθεράς  $C$  η εξίσωση  $4x^2 - y^2 = C$  είναι πεπλεγμένη λύση της

$$(9) \quad y \frac{dy}{dx} - 4x = 0.$$

Να σχεδιάσετε τις καμπύλες λύσης για  $C = 0, \pm 1, \pm 4$ . (Το σύνολο όλων αυτών των λύσεων ονομάζεται *μονοπαραμετρική οικογένεια λύσεων*.)

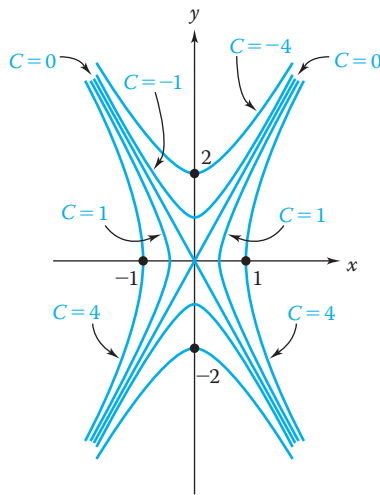
#### Λύση

Παραγωγίζοντας πεπλεγμένα την εξίσωση  $4x^2 - y^2 = C$  ως προς  $x$ , βρίσκουμε

$$8x - 2y \frac{dy}{dx} = 0,$$

<sup>†</sup>Βλ. *Vector Calculus*, 6th ed, by J. E. Marsden and A. J. Tromba (Freeman, San Francisco, 2013).





Σχήμα 1.4 Πεπλεγμένες λύσεις της  $4x^2 - y^2 = C$

που είναι ισοδύναμη με την (9). Στο Σχήμα 1.4 απεικονίζονται οι πεπλεγμένες λύσεις για  $C = 0, \pm 1, \pm 4$ . Οι καμπύλες είναι υπερβολές με κοινές ασύμπτωτες  $y = \pm 2x$ . Προσέξτε ότι οι καμπύλες πεπλεγμένων λύσεων (με το  $C$  να είναι τυχαίο) καλύπτουν ολόκληρο το επίπεδο και για  $C \neq 0$  δεν τέμνονται. Για  $C = 0$ , η πεπλεγμένη λύση δίνει δύο άμεσες λύσεις  $y = 2x$  και  $y = -2x$ , οι οποίες διέρχονται από την αρχή των αξόνων. ♦

Για συντομία από εδώ και στο εξής χρησιμοποιούμε τον όρο *λύση* εννοώντας είτε άμεση είτε πεπλεγμένη λύση.

Στην αρχή της Ενότητας 1.1, είδαμε ότι η λύση της εξίσωσης *δεύτερης* τάξης της ελεύθερης πτώσης χρειάστηκε δύο αυθαίρετες σταθερές (παραμέτρους) ολοκλήρωσης  $c_1, c_2$ :

$$h(t) = \frac{-gt^2}{2} + c_1t + c_2,$$

ενώ η λύση της διαφορικής εξίσωσης *πρώτης* τάξης της ραδιενεργού διάσπασης περιείχε μια σταθερά  $C$ :

$$A(t) = Ce^{-kt}.$$

Είναι προφανές ότι η ολοκλήρωση της απλής διαφορικής εξίσωσης *τέταρτης* τάξης

$$\frac{d^4y}{dx^4} = 0$$

εισάγει στη λύση τέσσερις αυθαίρετες σταθερές:

$$y(x) = c_1x^3 + c_2x^2 + c_3x + c_4.$$

Στα επόμενα θα αποδειχθεί ότι, γενικά, οι μέθοδοι επίλυσης διαφορικών εξισώσεων  $n$ -τάξης εισάγουν  $n$  αυθαίρετες σταθερές. Σχεδόν σε όλες τις περιπτώσεις, θα μπορούμε να υπολογίσουμε αυτές τις σταθερές εάν γνωρίζουμε τις  $n$  αρχικές τιμές  $y(x_0), y'(x_0), \dots, y^{(n-1)}(x_0)$ .

Στην περίπτωση εξίσωσης πρώτης τάξης, οι αρχικές συνθήκες περιορίζονται στη συνθήκη

$$y(x_0) = y_0,$$

**Πρόβλημα Αρχικών Τιμών**

**Ορισμός 3.** Με τον όρο **πρόβλημα αρχικών τιμών** για μια διαφορική εξίσωση  $n$ -τάξης

$$F\left(x, y, \frac{dy}{dx}, \dots, \frac{d^n y}{dx^n}\right) = 0,$$

εννοούμε: Να βρεθεί μια λύση της διαφορικής εξίσωσης σε ένα διάστημα  $I$ , η οποία ικανοποιεί στο  $x_0$  τις  $n$  αρχικές συνθήκες

$$y(x_0) = y_0,$$

$$\frac{dy}{dx}(x_0) = y_1,$$

$$\vdots$$

$$\frac{d^{n-1}y}{dx^{n-1}}(x_0) = y_{n-1},$$

όπου  $x_0 \in I$  και  $y_0, y_1, \dots, y_{n-1}$  είναι αυθαίρετες σταθερές.

και στην περίπτωση εξίσωσης δεύτερης τάξης, οι αρχικές συνθήκες έχουν τη μορφή

$$y(x_0) = y_0, \quad \frac{dy}{dx}(x_0) = y_1.$$

Ο όρος *αρχικές συνθήκες* προέρχεται από τη μηχανική, στην οποία η ανεξάρτητη μεταβλητή  $x$  παριστάνει το *χρόνο* και έχει επικρατήσει να συμβολίζεται ως  $t$ . Εάν λοιπόν  $t_0$  είναι η αρχική χρονική στιγμή,  $y(t_0) = y_0$  συμβολίζει την αρχική θέση ενός σώματος και  $y'(t_0)$  είναι η αρχική του ταχύτητα.

**Παράδειγμα 6**

Να δείξετε ότι η  $\phi(x) = \sin x - \cos x$  είναι μια λύση του προβλήματος αρχικών τιμών

$$(10) \quad \frac{d^2 y}{dx^2} + y = 0; \quad y(0) = -1, \quad \frac{dy}{dx}(0) = 1.$$

**Λύση**

Παρατηρούμε ότι και οι τρεις συναρτήσεις  $\phi(x) = \sin x - \cos x$ ,  $d\phi/dx = \cos x + \sin x$ , και  $d^2\phi/dx^2 = -\sin x + \cos x$  ορίζονται στο  $(-\infty, \infty)$ . Αντικαθιστώντας στη διαφορική εξίσωση παίρνουμε

$$(-\sin x + \cos x) + (\sin x - \cos x) = 0,$$

που ισχύει για όλα τα  $x \in (-\infty, \infty)$ . Συνεπώς, η  $\phi(x)$  είναι μια λύση της διαφορικής εξίσωσης (10) στο  $(-\infty, \infty)$ . Αν ελέγξουμε κατά πόσο ικανοποιεί τις αρχικές συνθήκες, βρίσκουμε

$$\phi(0) = \sin 0 - \cos 0 = -1,$$

$$\frac{d\phi}{dx}(0) = \cos 0 + \sin 0 = 1,$$

οι οποίες συμφωνούν με τις συνθήκες στην (10). Επομένως, η  $\phi(x)$  είναι η λύση του δοθέντος προβλήματος αρχικών τιμών. ♦