

1) Έστω $f : [0, \infty) \rightarrow \mathbf{R}$ παραγωγίσιμη συνάρτηση για την οποία ισχύει

$$f'(t) \leq 2015f(t), \quad t > 0$$

$$f(0) = 0$$

Αποδείξτε ότι

$$f(t) \leq 0, \quad t \geq 0$$

Λύση :

$$f'(t) \leq 2015f(t) \Rightarrow f'(t) - 2015f(t) \leq 0$$

Πολλαπλασιάζουμε με ολοκληρωτικό παράγωγο e^{-2015t} έτσι έχουμε

$$\Rightarrow e^{-2015t} f'(t) - e^{-2015t} f(t) \leq 0 \Rightarrow (e^{-2015t} f(t))' \leq 0, \quad t > 0$$

δηλαδή φθίνουσα η συνάρτηση άρα για $t > 0$

$$e^{-2015t} f(t) - e^0 f(0) \leq 0 \Rightarrow e^{-2015t} f(t) \leq 0 \Rightarrow f(t) \leq 0, \quad t \geq 0$$

2) Βρείτε όλες τις συναρτήσεις $f : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ για τις οποίες η συνάρτηση

$$\phi(x, y) = e^{-x} f(y)$$

λύνει την διαφορική εξίσωση

$$\phi_{xx}(x, y) + \phi_{yy}(x, y) = \phi(x, y), \quad x, y \in \mathbf{R}$$

Λύση :

$$\phi_x = -f(y)e^{-x} \quad \& \quad \phi_{xx}(x, y) = f(y)e^{-x}$$

$$\phi_y(x, y) = f'(y)e^{-x} \quad \& \quad \phi_{yy}(x, y) = f''(y)e^{-x}$$

άρα αντικαθιστώντας έχουμε

$$f(y)e^{-x} + f''(y)e^{-x} = e^{-x} f(y), \quad x, y \in \mathbf{R}$$

$$\Rightarrow f''(y) = 0, \quad y \in \mathbf{R}$$

άρα $\exists c_1, c_2 \in \mathbf{R}$ τ.ω. $f(y) = c_1 y + c_2$ άρα

$$\phi(x, y) = e^{-x} (c_1 y + c_2)$$

3) Να λυθεί το πρόβλημα αρχικών τιμών

$$u_t(x, t) + u_x(x, t) = 1, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = x^2, \quad x \in \mathbf{R}$$

Λύση : (Το πρόβλημα θα λύθει με μέθοδο χαρακτηριστικών καμπυλών)

Έστω $\sigma(s) = u(x(s), t(s))$, $s \in \mathbf{R}$ τότε απο κανόνα αλυσίδας

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), t(s)) x'(s) + u_t(x(s), t(s)) t'(s)$$

Επιλέγουμε $x'(s) = 1$ και $t'(s) = 1$, $s \in \mathbf{R}$ ώστε να είναι οι συντελεστές της εξίσωσης, με $x(0) = x_0$ και $t(0) = 0$ από την αρχική συνθήκη $u(x, 0) = x^2$ τότε

$$\sigma'(s) = 1, \quad s \in \mathbf{R}$$

$$\sigma(0) = u(x(0), t(0)) = u(x_0, 0) = x_0^2$$

δηλαδή έχουμε ένα σύστημα συνήθων διαφορικών εξισώσεων που το λύνουμε με χρήση Θ.Μ.Τ.

$$\begin{bmatrix} x'(s) = 1, & x(0) = x_0 \\ t'(s) = 1, & t(0) = 0 \\ \sigma'(s) = 1, & \sigma(0) = x_0^2 \end{bmatrix} \Leftrightarrow \begin{bmatrix} (x(s) - s)' = 0, & x(0) = x_0 \\ (t(s) - s)' = 0, & t(0) = 0 \\ (\sigma(s) - s)' = 0, & \sigma(0) = x_0^2 \end{bmatrix} \Leftrightarrow$$

$$\begin{bmatrix} x(s) - s = x(0) - 0 \Rightarrow x(s) = x_0 + s \\ t(s) - s = t(0) - 0 \Rightarrow t(s) = s \\ \sigma(s) - s = \sigma(0) - 0 \Rightarrow \sigma(s) = x_0^2 + s \end{bmatrix} \Leftrightarrow$$

$$u(x_0 + s, s) = x_0^2 + s$$

Έστω $s = \bar{s}$ τ.ω. $(x(\bar{s}), t(\bar{s})) = (x_1, t_1)$

οπότε

$$\begin{bmatrix} x_0 + \bar{s} = x_1 \\ \bar{s} = t_1 \end{bmatrix} \Rightarrow \begin{bmatrix} x_0 = x_1 - t_1 \\ \bar{s} = t_1 \end{bmatrix}$$

άρα

$$u(x_0 + \bar{s}, \bar{s}) = x_0^2 + \bar{s} \Leftrightarrow u(x_1, t_1) = (x_1 - t_1)^2 + t_1$$

4) Να λυθεί το πρόβλημα αρχικών τιμών

$$u_t(x, t) + u_x(x, t) = u^2(x, t), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = -1, \quad x \in \mathbf{R}$$

Λύση : (Μέθοδος χαρακτηριστικών καμπυλών)

Έστω $\sigma(s) = u(x(s), t(s))$, $s \in \mathbf{R}$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), t(s)) x'(s) + u_t(x(s), t(s)) t'(s)$$

Επιλέγουμε $x'(s) = 1$ και $t'(s) = 1$, $s \in \mathbf{R}$ ώστε να είναι οι συντελεστές της εξίσωσης, με $x(0) = x_0$ και $t(0) = 0$ από την αρχική συνθήκη $u(x, 0) = -1$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), t(s)) + u_t(x(s), t(s)) = u^2(x(s), t(s)), \quad s \in \mathbf{R}$$

$$\sigma(0) = u(x(0), t(0)) = u(x_0, 0) = -1, \quad x_0 \in \mathbf{R}$$

δηλαδή έχουμε ένα σύστημα συνήθων διαφορικών εξισώσεων που το λύνουμε με χρήση Θ.Μ.Τ.

$$\left[\begin{array}{l} x'(s) = 1, \quad x(0) = x_0 \\ t'(s) = 1, \quad t(0) = 0 \\ \sigma'(s) = \sigma^2(s), \quad \sigma(0) = -1 \end{array} \right] \Leftrightarrow \left[\begin{array}{l} (x(s) - s)' = 0, \quad x(0) = x_0 \\ (t(s) - s)' = 0, \quad t(0) = 0 \\ \frac{\sigma(s)}{\sigma^2(s)} = 1, \quad \sigma(0) = -1 \end{array} \right] \Leftrightarrow$$

διαιρέσαμε με $\sigma^2(s)$ διότι σ συνεχής κοντά στο 0 άρα για μικρά s , $\sigma^2(s) \neq 0$

$$\left[\begin{array}{l} x(s) - s = x(0) - 0 \Rightarrow x(s) = x_0 + s \\ t(s) - s = t(0) - 0 \Rightarrow t(s) = s \end{array} \right]$$

και

$$\frac{\sigma(s)}{\sigma^2(s)} = 1 \Rightarrow \left(-\frac{1}{\sigma(s)} \right)' = 1, \quad s > 0 \Rightarrow \left(-\frac{1}{\sigma(s)} - s \right)' = 0 \Rightarrow$$

$$-\frac{1}{\sigma(s)} - s = -\frac{1}{\sigma(0)} - 0 = 1 \Rightarrow \sigma(s) = -\frac{1}{1+s}, \quad s > -1$$

δηλαδή

$$u(x_0 + s, s) = -\frac{1}{1+s}$$

Έστω $s = \bar{s}$ τ.ω. $(x(\bar{s}), t(\bar{s})) = (x_1, t_1)$

οπότε

$$\left[\begin{array}{l} x_0 + \bar{s} = x_1 \\ \bar{s} = t_1 \end{array} \right] \Rightarrow \left[\begin{array}{l} x_0 = x_1 - t_1 \\ \bar{s} = t_1 \end{array} \right]$$

άρα

$$u(x_0 + \bar{s}, \bar{s}) = -\frac{1}{1+\bar{s}} \Leftrightarrow u(x_1, t_1) = -\frac{1}{1+t_1}, \quad t_1 \geq 0$$

1) Να λυθεί το πρόβλημα

$$u_x(x, y) + (x + y) u_y(x, y) = 0, \quad x + y > 1$$

$$u(x, 1 - x) = f(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ δοθείσα ομαλή συνάρτηση

Λύση : (Μέθοδος χαρακτηριστικών καμπυλών)

Έστω $\sigma(s) = u(x(s), y(s))$, $s \in \mathbf{R}$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), y(s)) x'(s) + u_y(x(s), y(s)) y'(s)$$

Επιλέγουμε $x'(s) = 1$ και $y'(s) = x(s) + y(s)$, $s \in \mathbf{R}$ ώστε να είναι οι συντελεστές της εξίσωσης, με $x(0) = x_0$ και $y(0) = 1 - x_0$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), y(s)) + u_y(x(s), y(s)), \quad s \in \mathbf{R}$$

$$\sigma(0) = u(x(0), y(0)) = u(x_0, 1 - x_0) = f(x_0), \quad x_0 \in \mathbf{R}$$

δηλαδή έχουμε ένα σύστημα συνήθων διαφορικών εξισώσεων

$$\left[\begin{array}{l} x'(s) = 1, \quad x(0) = x_0 \\ y'(s) = x(s) + y(s), \quad y(0) = 1 - x_0 \\ \sigma'(s) = 0, \quad \sigma(0) = u(x(0), y(0)) \end{array} \right] \Leftrightarrow \left[\begin{array}{l} (x(s) - s)' = 0, \quad x(0) = x_0 \\ (y(s) - s)' = 0, \quad y(0) = 1 - x_0 \\ \sigma'(s) = 0, \quad \sigma(0) = f(x_0) \end{array} \right] \Leftrightarrow$$

$$\left[\begin{array}{l} x(s) - s = x(0) - 0 \Rightarrow x(s) = x_0 + s \\ y'(s) - y(s) = x(s) \Rightarrow e^{-s}(y'(s) - y(s)) = e^{-s}x(s) \\ \sigma(s) = \sigma(0) = f(x_0) \end{array} \right] \Leftrightarrow$$

$$\left[\begin{array}{l} x(s) = x_0 + s \\ (e^{-s}y(s))' = e^{-s}(x_0 + s) \\ \sigma(s) = f(x_0) \end{array} \right] \Leftrightarrow \left[\begin{array}{l} x(s) = x_0 + s \\ (-e^{-s}y(s) - e^{-s} - se^{-s} - x_0e^{-s})' = 0 \\ \sigma(s) = f(x_0) \end{array} \right] \Leftrightarrow$$

$$\left[\begin{array}{l} x(s) = x_0 + s \\ -e^{-s}y(s) - e^{-s} - se^{-s} - x_0e^{-s} + 1 + y(0) + x_0 = 0 \\ \sigma(s) = f(x_0) \end{array} \right] \Leftrightarrow \left[\begin{array}{l} x(s) = x_0 + s \\ y(s) = 2e^s - s - x_0 - 1 \\ \sigma(s) = f(x_0) \end{array} \right]$$

δηλαδή

$$u(x_0 + s, 2e^s - s - x_0 - 1) = f(x_0)$$

Εστω $s = \bar{s}$ τ.ω. $(x(\bar{s}), y(\bar{s})) = (x_1, t_1)$ οπότε

$$\left[\begin{array}{l} x_0 + \bar{s} = x_1 \\ 2e^{\bar{s}} - \bar{s} - x_0 - 1 = y_1 \end{array} \right] \Rightarrow \left[\begin{array}{l} x_0 = x_1 - \bar{s} \\ 2e^{\bar{s}} - s - x_1 + s - 1 = y_1 \Rightarrow s = \ln\left(\frac{1}{2}(y_1 + x_1 + 1)\right) \end{array} \right]$$

άρα

$$u(x_0 + \bar{s}, 2e^{\bar{s}} - \bar{s} - x_0 - 1) = f(x_0) \Leftrightarrow u(x_1, y_1) = f\left(x_1 - \ln\left(\frac{1}{2}(y_1 + x_1 + 1)\right)\right)$$

2)α) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος

$$u_{tt}(x, t) + u_{xt}(x, t) = 0, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, 0) = g(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f, g : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ δοθείσες ομαλές συναρτήσεις

β) Αποδείξτε ότι το πρόβλημα

$$u_{tt}(x, t) - u_{xt}(x, t) = 0, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t \in \mathbf{R}$$

$$u(x, -x) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, -x) = x, \quad x \in \mathbf{R}$$

δεν έχει ομαλή λύση

Λύση α)

$$u_{tt}(x, t) + u_{xt}(x, t) = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt}(u_t(x, t) - u_x(x, t)) = 0$$

απο Θ.Μ.Τ $\exists \xi \in [0, t]$ για κάποιο $t > 0$

$$u_t(x, t) - u_x(x, t) - u_t(x, 0) - u_x(x, 0) = 0 \Rightarrow u_t(x, t) - u_x(x, t) = g(x) + f'(x)$$

άρα έχουμε ένα νέο πρόβλημα που λύνεται με μεθ. χαρακτηριστικών καμπυλών

$$u_t(x, t) - u_x(x, t) = g(x) + f'(x)$$

$$u(x, 0) = f(x)$$

Θέτουμε

$$u(x, 0) = f(x)$$

Έστω $\sigma(s) = u(x(s), t(s))$, $s \in \mathbf{R}$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), t(s)) x'(s) + u_t(x(s), t(s)) t'(s)$$

Επιλέγουμε $x'(s) = -1$ και $t'(s) = 1$, $s \in \mathbf{R}$ ώστε να είναι οι συντελεστές της εξίσωσης, με $x(0) = x_0$ και $t(0) = 0$ από την αρχική συνθήκη $u(x, 0) = f(x)$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), t(s)) + u_t(x(s), t(s)) = g(x(s)) - f'(x(s)), \quad s \in \mathbf{R}$$

$$\sigma(0) = u(x(0), t(0)) = u(x_0, 0) = f(x_0), \quad x_0 \in \mathbf{R}$$

άρα

$$x'(s) = -1 \Rightarrow (x(s) + s)' = 0 \Rightarrow x(s) + s = x_0 + 0 \Rightarrow x(s) = x_0 - s$$

$$t'(s) = 1 \Rightarrow (t(s) - s)' = 0 \Rightarrow t(s) - s = t(0) - 0 \Rightarrow t(s) = s$$

τότε

$$\sigma'(s) = g(x_0 - s) - f'(x_0 - s), \quad s \geq 0 \Rightarrow \int_0^s \sigma'(\xi) d\xi = \int_0^s g(x_0 - \xi) - f'(x_0 - \xi) d\xi$$

$$\Rightarrow \sigma(s) - \sigma(0) = \int_0^s g(x_0 - \xi) - f'(x_0 - \xi) d\xi$$

Κάνουμε αλλαγή μεταβλητής $x_0 - \xi = k \Rightarrow -d\xi = dk$ άρα

$$u(x_0 - s, s) - f(x_0) = f(k)|_{x_0}^{x_0 - s} + \int_{x_0}^{x_0 - s} -g(k) dk \Rightarrow u(x_0 - s, s) = f(x_0 - s) - \int_{x_0}^{x_0 - s} g(k) dk$$

Έστω $s = \bar{s}$ τ.ω. $(x(\bar{s}), t(\bar{s})) = (x_1, t_1)$ οπότε

$$\begin{bmatrix} x_0 + \bar{s} = x_1 \\ \bar{s} = t_1 \end{bmatrix} \Rightarrow \begin{bmatrix} x_0 = x_1 + t_1 \\ t_1 = \bar{s} \end{bmatrix}$$

άρα

$$u(x_1, t_1) = f(x_1 + t_1) - \int_{x_1 + t_1}^{x_1} g(k) dk$$

β)

Έστω ότι το πρόβλημα έχει ομαλή λύση τότε

$$u_t(x, -x) = x \Rightarrow \frac{d}{dx} (u_t(x, -x)) = 1 \Rightarrow u_{tx}(x, -x) \frac{d}{dx} + u_{tt}(x, -x) \frac{d}{dx} = -1, \quad x \in \mathbf{R}$$

Όμως για $t = -x$ από την εξίσωση έχουμε

$$u_{tt}(x, -x) - u_{xt}(x, -x) = 0 \Rightarrow -1 = 0$$

Άτοπο

3) Να λυθεί το πρόβλημα αρχικών τιμών

$$u_t(x, t) + u_x(x, t) = u^2(x, t), \quad x \in \mathbf{R}, t > 0$$

$$u(x, 0) = -1, \quad x \in \mathbf{R}$$

Το πρόβλημα έχει λυθεί στο 1ο φυλλάδιο

4) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος

$$2u_{xx}(x, t) - u_{tt}(x, t) + u_{xt}(x, t) = 0, \quad x \in \mathbf{R}, t > 0$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, t) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ δοθείσα ομαλή συνάρτηση.

Λύση :

Από την χαρακτηριστική εξίσωση $2r^2 + r - 1 = 0$ έχουμε
 $\Delta = 1^2 - 4 \cdot 2 \cdot -1 = 9 > 0$ άρα η διαφορική εξ. είναι υπερβολικού τύπου
Θέτουμε

$$u(x, t) = U(\xi, \eta)$$

Η εξίσωση έχει σταθερούς συντελεστές, δηλαδή οι ρίζες είναι ανεξάρτητες των x, y άρα
θέτουμε

$$\xi = ax + bt$$

$$\eta = cx + dt$$

τότε από κανόνα αλυσίδας

$$u_x = U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c$$

$$u_t = U_\xi(\xi, \eta) \cdot b + U_\eta(\xi, \eta) \cdot d$$

$$u_{xx} = \frac{d}{dx} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c) = U_{\xi\xi}(\xi, \eta) \cdot a^2 + 2acU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + U_{\eta\eta}(\xi, \eta)c^2$$

$$u_{tt} = \frac{d}{dt} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot b + U_\eta(\xi, \eta) \cdot d) = U_\xi(\xi, \eta) \cdot b^2 + 2bdU_{\xi\eta} + U_{\eta\eta}(\xi, \eta) \cdot d^2$$

$$u_{xt} = \frac{d}{dx} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c) = abU_{\xi\xi}(\xi, \eta) + adU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\eta\eta}(\xi, \eta)$$

Αντικαθιστούμε στη διαφορική και έχουμε

$$2a^2U_{\xi\xi} + 4acU_{\xi\eta} + 2c^2U_{\eta\eta} - b^2U_{\xi\xi} - 2bdU_{\xi\eta} - d^2U_{\eta\eta} + abU_{\xi\xi} + adU_{\xi\eta} + cbU_{\xi\eta} + cdU_{\eta\eta} =$$

$$(2a^2 - b^2 + ab)U_{\xi\xi} + (2c^2 - d^2 + cd)U_{\eta\eta} + (4ac - 2bd + ad)U_{\xi\eta} = 0$$

Τώρα αφού είναι υπερ. τύπου προσπαθούμε να μηδενίσουμε τους συντελεστές των $U_{\xi\xi}$, $U_{\eta\eta}$ αλλά όχι του $U_{\xi\eta}$ άρα

$$\left[\begin{array}{l} 2\frac{a^2}{b^2} + \frac{a}{b} - 1 = 0 \\ 2\frac{c^2}{d^2} + \frac{c}{d} - 1 = 0 \end{array} \right] \Rightarrow \begin{array}{l} \frac{a}{b} = -1 \Rightarrow a = -b \\ \frac{c}{d} = \frac{1}{2} \Rightarrow 2c = d \end{array}$$

άρα οι χαρ. καμπύλες είναι $\xi = a(x - t)$ και $\eta = c(x + 2t)$
και επιλέγοντας $a = c = 1$, $\xi = x - t$ και $\eta = x + 2t$ τότε

$$10U_{\xi\eta} = 0 \Rightarrow U_{\xi\eta} = 0 \Rightarrow \frac{\partial}{\partial\eta} (U_\xi(\xi, \eta)) = 0 \Rightarrow U_\xi(\xi, \eta) = h(\xi) \Rightarrow$$

$$\frac{\partial}{\partial\xi} (U(\xi, \eta)) = \frac{\partial}{\partial\xi} \left(\int_0^\xi h(s) ds \right) \Rightarrow \frac{\partial}{\partial\xi} \left(U(\xi, \eta) - \int_0^\xi h(s) ds \right) = 0 \Rightarrow$$

$$U(\xi, \eta) - \int_0^\xi h(s) ds = h_1(\eta) \Rightarrow U(\xi, \eta) = A(\xi) + B(\eta)$$

άρα

$$u(x, t) = U(\xi, \eta) = A(\xi) + B(\eta) = A(x - t) + B(x + 2t), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

Όμως

$$u(x, 0) = f(x) \Rightarrow A(x) + B(x) = f(x) *$$

$$u_t(x, t) = 0 \Rightarrow 2B'(x + 2t) - A'(x - t) = 0 \Rightarrow u_t(x, 0) = 2B'(x) - A'(x) = 0 \Rightarrow$$

$$(2B(x) - A(x))' = 0 \Rightarrow$$

αφου σταθερή συνάρτηση $\exists c_1 \in \mathbf{R}$ τ.ω.

$$2B(x) - A(x) = c_1 \Rightarrow^* B(x) = \frac{1}{3}(c_1 + f(x))$$

άρα

$$A(x) = f(x) - \frac{1}{3}(c_1 + f(x))$$

τελικά

$$u(x, t) = f(x - t) - \frac{1}{3}(c_1 + f(x - t)) + \frac{1}{3}(c_1 + f(x + 2t))$$

1) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος αρχικών τιμών

$$u_{tt}(x, t) - u_{xt}(x, t) = f(x, t), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

Λύση :

Ψάχνουμε τη λύση του μη ομογενούς προβλήματος: $u_{tt}(x, t) - u_{xt}(x, t) = f(x, t)$
 $\Delta > 0$ άρα η διαφορική εξ. είναι υπερβολικού τύπου
 Θέτουμε

$$u(x, t) = U(\xi, \eta)$$

Έχουμε δύο χαρ. καμπύλες και η εξίσωση έχει σταθερούς συντελεστές, δηλαδή οι ρίζες είναι ανεξάρτητες των x, y άρα θέτουμε

$$\xi = ax + bt$$

$$\eta = cx + dt$$

τότε απο κανόνα αλυσίδας

$$u_x = U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c$$

$$u_t = U_\xi(\xi, \eta) \cdot b + U_\eta(\xi, \eta) \cdot d$$

$$u_{tt} = \frac{d}{dt} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot b + U_\eta(\xi, \eta) \cdot d) = U_\xi(\xi, \eta) \cdot b^2 + 2bdU_{\xi\eta} + U_{\eta\eta}(\xi, \eta) \cdot d^2$$

$$u_{xt} = \frac{d}{dx} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c) = abU_{\xi\xi}(\xi, \eta) + adU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\eta\eta}(\xi, \eta)$$

Αντικαθιστούμε στη διαφορική και έχουμε

$$U_{\xi\xi}(\xi, \eta) \cdot b^2 + 2bdU_{\xi\eta} + U_{\eta\eta}(\xi, \eta) \cdot d^2 - abU_{\xi\xi}(\xi, \eta) + adU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cbU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\eta\eta}(\xi, \eta) = 0 \Rightarrow$$

$$(b^2 + ab) U_{\xi\xi}(\xi, \eta) + (d^2 + cd) U_{\eta\eta}(\xi, \eta) + (2bd + ad + cb) U_{\xi\eta} = 0$$

Τώρα αφού είναι υπερ. τύπου προσπαθούμε να μηδενίσουμε τους συντελεστές των $U_{\xi\xi}$, $U_{\eta\eta}$ αλλά όχι του $U_{\xi\eta}$ άρα

$$\left[\begin{array}{l} \frac{b^2}{a^2} + \frac{b}{a} = 0 \\ \frac{d^2}{c^2} + \frac{d}{c} = 0 \end{array} \right] \Rightarrow \frac{b}{a} = -1 \Rightarrow -a = b$$

$$\frac{d}{c} = 0 \Rightarrow 0 = d$$

άρα οι χαρ. καμπύλες είναι $\xi = a(x - t)$ και $\eta = cx$

και επιλέγοντας $a = c = 1$, $\xi = x - t$ και $\eta = x$

Για τη λύση του μη ομογενούς θα χρησιμοποιήσουμε ταυτότητα *Green* :

$$\int \int_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial t} \right) dxdt = \int_{\partial\Omega} Qdt + Pdx$$

Επιλέγουμε $Q(x, t) = -u_t(x, t)$ και $P(x, t) = -u_t(x, t)$ άρα

$$\int \int_{\Omega} (-u_{xt}(x, t) + u_{tt}(x, t)) dxdt = \int_{\partial\Omega} (-u_t(x, t)dt - u_t(x, t)dx) \Rightarrow$$

$$\int_{\partial\Omega} (-u_t(x, t)dt - u_t(x, t)dx) = \int \int_{\Omega} f(x, t)dxdt$$

Για το σύνορο $\partial\Omega_1$: $x + t = x_0 + t_0 \Rightarrow dx + dt = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega_1} -u_t(x, t)dt + u_t(x, t)dt = 0$$

Για το $\partial\Omega_2$: $x = x_0 \Rightarrow dx = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega_2} -u_t(x, t)dt + 0 \Rightarrow - \int_{\partial\Omega_2} u_t(x, t)dt = - \int_{\partial\Omega_2} du = -u(x_0, 0) + u(x_0, t_0) = u(x_0, t_0)$$

Για το $\partial\Omega_3$: $t = 0$ & $u = 0 \Rightarrow u_t = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega_3} -u_t(x, t)dt - u_t(x, t)dx = 0$$

άρα τελικά έχουμε

$$\int \int_{\Omega} f(x, t)dxdt = u(x_0, t_0) \Rightarrow \int_0^{t_0} \int_{x_0}^{x_0+t_0-t} f(x, t)dxdt = u(x_0, t_0)$$

2) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος αρχικών τιμών

$$2u_{xx}(x, t) - u_{tt}(x, t) + u_{xt}(x, t) = f(x, t), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f : \mathbf{R} \times [0, +\infty) \rightarrow \mathbf{R}$ δοθείσα ομαλή συνάρτηση.

Λύση :

Θέλουμε τη λύση στο μη ομογενές πρόβλημα. Ψάχνουμε τις χαρακτηριστικές καμπύλες, οι οποίες βρέθηκαν στο πρόβλημα 4) του 2ου φυλλαδίου.

$$\xi = x - t \quad \& \quad \eta = x + 2t$$

Για τη λύση του μη ομογενούς θα χρησιμοποιήσουμε ταυτότητα *Green* :

$$\int \int_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial t} \right) dx dt = \int_{\partial\Omega} Q dt + P dx$$

Επιλέγουμε $Q(x, t) = 2u_x(x, t) + u_t(x, t)$ και $P(x, t) = u_t(x, t)$ άρα

$$\int \int_{\Omega} (2u_{xx}(x, t) + u_{xt}(x, t) - u_{tt}(x, t)) dx dt = \int_{\partial\Omega} 2u_x(x, t) dt + u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dx \Rightarrow$$

$$\int_{\partial\Omega} 2u_x(x, t) dt + u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dx = \int \int_{\Omega} f(x, t) dx dt$$

Για το σύνορο $\partial\Omega_1$: $x + 2t = x_0 + 2t_0 \Rightarrow dx + 2dt = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega_1} 2u_x(x, t) \frac{-dx}{2} + u_t(x, t) dt + u_t(x, t)(-2dt) = \int_{\partial\Omega_1} -u_x(x, t) dx + u_t(x, t) dt - 2u_t(x, t) dt \Rightarrow$$

$$\int_{\partial\Omega_1} -(u_x(x, t) dx + u_t(x, t) dt) \Rightarrow \int_{\partial\Omega_1} -du = -u(x_0, t_0) + u(x_0 + t_0, 0) = -u(x_0, t_0)$$

Για το $\partial\Omega_2$: $x - t = x_0 - t_0 \Rightarrow dx - dt = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega_2} 2u_x(x, t) dx + u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dt \Rightarrow \int_{\partial\Omega_2} 2(u_x(x, t) dx + u_t(x, t) dt) = \int_{\partial\Omega_2} 2du =$$

$$2u(x_0 - t_0, 0) - 2u(x_0, t_0) = -2u(x_0, t_0)$$

Για το $\partial\Omega_3$: $t = 0 \quad \& \quad u = 0 \Rightarrow u_t = 0 \quad \& \quad u_x = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega_3} 2u_x(x, t) dt + u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dx = 0$$

άρα τελικά έχουμε

$$\int \int_{\Omega} f(x, t) dx dt = -2u(x_0, t_0) - u(x_0, t_0) \Rightarrow \int_0^{t_0} \int_{x_0-t_0-t}^{x_0+2t_0-2t} f(x, t) dx dt = -3u(x_0, t_0)$$

3) Αποδείξτε με τη μέθοδο της ενέργειας ότι το πρόβλημα αρχικών-συνοριακών τιμών

$$u_{tt}(x, t) - u_{xxt}(x, t) - u_{xx}(x, t) = f(x, t), \quad 0 < x < 1, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = \phi(x), \quad 0 < x < 1$$

$$u_t(x, t) = \psi(x), \quad 0 < x < 1$$

$$u(0, t) = h(t), \quad t > 0$$

$$u(1, t) = g(t), \quad t > 0$$

έχει το πολύ μία λύση. Οι εμφανιζόμενες συναρτήσεις είναι ομαλές.

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις δηλαδή

$$w(x, t) = (u_1(x, t) - u_2(x, t))$$

τότε η w θα λύνει το ομογενές πρόβλημα

$$w_{tt} - w_{xxt} - w_{xx} = (u_1 - u_2)_{tt} - (u_1 - u_2)_{xxt} - (u_1 - u_2)_{xx} \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} u_{1,tt} - u_{2,tt} - u_{1,xxt} + u_{2,xxt} - u_{1,xx} + u_{2,xx} &= (u_{1,tt} - u_{1,xxt} - u_{1,xx}) - (u_{2,tt} - u_{2,xxt} - u_{2,xx}) = \\ &= f(x, t) - f(x, t) = 0 \end{aligned}$$

άρα

$$w_{tt} - w_{xxt} - w_{xx} = 0, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0$$

$$w(x, 0) = 0, \quad x \in (0, 1)$$

$$w_t(x, 0) = 0$$

$$w(0, t) = 0, \quad t > 0$$

$$w(1, t) = 0$$

Πολλαπλασιάζουμε με τη χρονική μεταβλητή

$$w_t w_{tt} - w_t w_{xxt} - w_t w_{xx} = 0$$

άρα ολοκληρώνουμε ως προς τη χωρική μεταβλητή για την ενέργεια

$$\int_0^1 (w_t w_{tt} - w_t w_{xxt} - w_t w_{xx}) dx = 0$$

και υπολογίζουμε ένα-ένα

$$\int_0^1 (w_t w_{tt}) dx = \int_0^1 \left(\frac{1}{2} w_t^2 \right)_t dx = \frac{d}{dt} \int_0^1 \frac{1}{2} w_t^2(x, t) dx$$

$$\begin{aligned}
& \int_0^1 (w_t w_{xtt}) dx = w_t w_{xt} \Big|_0^1 - \int_0^1 w_{xt} w_{xt} dx = \\
& = w_t(1, t) w_{xt}(1, t) - w_t(0, t) w_{xt}(0, t) - \int_0^1 w_{xt} dx = - \int_0^1 w_{xt} \\
& \int_0^1 w_t w_{xx} = w_t w_x \Big|_0^1 - \int_0^1 w_{xt} w_x = \\
& = w_x(1, t) w_t(1, t) - w_x(0, t) w_t(0, t) - \int_0^1 \left(\frac{1}{2} w_x^2 \right)_t dx = \\
& = \frac{d}{dt} \int_0^1 -\frac{1}{2} w_x^2 dx
\end{aligned}$$

άρα

$$\begin{aligned}
& \frac{d}{dt} \int_0^1 \frac{1}{2} w_t^2 dx + \int_0^1 w_{xt}^2 dx + \frac{d}{dt} \int_0^1 \frac{1}{2} w_x^2 dx = 0 \Rightarrow \\
& \frac{d}{dt} \left(\int_0^1 \left(\frac{1}{2} w_t^2 + \frac{1}{2} w_x^2 \right) dx \right) = - \int_0^1 w_{xt}^2 dx
\end{aligned}$$

άρα

$$\begin{aligned}
E(t) &= \int_0^1 \frac{1}{2} (w_t^2 + w_x^2) dx \Rightarrow E'(t) = - \int_0^1 w_{xt}^2 dx \Rightarrow E'(t) \leq 0 \Rightarrow \\
& E(t) \searrow \Rightarrow E(t) \leq E(0), t > 0 \Rightarrow E(0) = 0 \Rightarrow \\
& \int_0^1 \frac{1}{2} (w_t^2 + w_x^2) dx \leq 0 \Rightarrow w_t(x, t) = 0 \ \& \ w_x(x, t) = 0
\end{aligned}$$

άρα $w_t(x, t) = 0 \Rightarrow w(x, t) - w(x, 0) = 0 \Rightarrow w(x, t) \equiv 0$ Άτοπο

4) Αποδείξτε με τη μέθοδο της ενέργειας ότι το πρόβλημα *Cauchy*

$$u_{tt}(x, t) - u_{xt}(x, t) = f(x, t), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = g(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, 0) = h(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f : \mathbf{R} \times [0, +\infty) \rightarrow \mathbf{R}$, $g, h : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ έχει το πολύ μία λύση. Οι εμφανιζόμενες συναρτήσεις είναι ομαλές.

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις δηλαδή

$$w(x, t) = (u_1(x, t) - u_2(x, t))$$

τότε η w θα λύνει το ομογενές πρόβλημα

$$\begin{aligned} w_{tt} - w_{xt} &= (u_1 - u_2)_{tt} - (u_1 - u_2)_{xt} \Rightarrow \\ u_{1,tt} - u_{2,tt} - u_{1,xt} + u_{2,xt} &= (u_{1,tt} - u_{1,xt}) - (u_{2,tt} - u_{2,xt}) = \\ &= f(x, t) - f(x, t) = 0 \end{aligned}$$

άρα

$$\begin{aligned} w_{tt} - w_{xt} &= 0, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0 \\ w(x, 0) &= 0, \quad x \in \mathbf{R} \\ w_t(x, 0) &= 0, \quad x \in \mathbf{R} \end{aligned}$$

Θέλουμε να βρούμε συνάρτηση $E : [0, +\infty) \rightarrow [0, +\infty)$ η οποία θα υπολογίζει την ενέργεια του προβλήματος. Αρχικά ψάχνουμε τις χαρακτηριστικές καμπύλες της δ.ε.. Η διακρίνουσα της χαρακτηριστικής εξίσωσης είναι:

$$\Delta(x, t) = B^2(x, t) - 4A(x, t)\Gamma(x, t) \Rightarrow \Delta(x, t) = 4\frac{1}{4} - 0 = 1 > 0$$

άρα η δ.ε. είναι υπερβολικού τύπου και αφού οι συντελεστές δεν εξαρτώνται των x, t έχουμε

$$\begin{aligned} u(x, t) &= U(\xi, \eta) \\ \xi &= ax + bt \\ \eta &= cx + dt \end{aligned}$$

άρα

$$\begin{aligned} u_t &= U_\xi \frac{\partial \xi}{\partial t} + U_\eta \frac{\partial \eta}{\partial t} = bU_\xi + dU_\eta \\ u_{tt} &= \frac{\partial}{\partial t} (bU_\xi + dU_\eta) = b^2U_{\xi\xi} + bdU_{\xi\eta} + bdU_{\eta\xi} + d^2U_{\eta\eta} \\ u_{xt} &= \frac{\partial}{\partial x} (bU_\xi + dU_\eta) = abU_{\xi\xi} + (bc + ad)U_{\xi\eta} + cdU_{\eta\eta} \end{aligned}$$

αντικαθιστούμε στην δ.ε. και έχουμε

$$(b^2 - ab)U_{\xi\xi} + (2bd - bc - ad)U_{\xi\eta} + (d^2 - cd)U_{\eta\eta} = 0$$

οπότε επιλέγουμε $a = b$ και $d = 0$ άρα $2bd - bc - ad = -bc$

Επιλέγουμε $c = b = 1$ οπότε η εξίσωση παίρνει τη μορφή

$$-U_{\xi\eta} = 0 \Rightarrow U_{\xi\eta} = 0$$

Οι χαρακτηριστικές καμπύλες είναι

$$\xi = x + t$$

$$\eta = x$$

Για τυχαίο σημείο t , $0 \leq t \leq t_0$ με $x_1(t) = x_0$ και $x_2(t) = x_0 + t_0 - t$

Υπολογίζουμε το ολοκλήρωμα

$$\begin{aligned} \sigma(s) &= \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} u_t(u_{tt} - u_{xt})dx \Rightarrow \sigma(t) = \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} (u_t u_{tt} - u_t u_{xt})dx = \\ &= \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} u_t u_{tt} dx - \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} u_t u_{xt} dx = \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{2} u_t^2 \right) dx - \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{2} u_t^2 dx \right) = \\ &= \frac{\partial}{\partial t} \left(\int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{1}{2} u_t^2 \right) dx - \frac{1}{2} u_t^2 \Big|_{x_1(t)}^{x_2(t)} = \frac{\partial}{\partial t} \left(\int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{1}{2} u_t^2 \right) dx - \frac{1}{2} (u_t^2(x_0 + t_0 - t, t) - u_t^2(x_0, t)) \end{aligned}$$

οπότε

$$E(t) = \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{1}{2} u_t^2 dx$$

$$\begin{aligned} E'(t) &= \frac{d}{dt} \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{1}{2} u_t^2 dx = \frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 x_2'(t) + \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{1}{2} u_t^2 \right) dx = \\ &= -\frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 + \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} u_t u_{tt} dx = -\frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 + \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} u_t u_{xt} dx = \\ &= -\frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 + \int_{x_1(t)}^{x_2(t)} \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{1}{2} u_t^2 \right) dx = -\frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 + \frac{1}{2} u_t^2 \Big|_{x_0}^{x_0+t_0-t} = \\ &= -\frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 + \frac{1}{2} (u_t(x_2(t), t))^2 - \frac{1}{2} (u_t(x_0(t), t))^2 = -\frac{1}{2} (u_t(x_0(t), t))^2 \leq 0 \end{aligned}$$

Οπότε $E'(t) \leq 0$, δηλαδή η ενέργεια του συστήματος φθίνει.

$$E(0) = 0 \Rightarrow 0 \leq E(t) \leq E(0) = 0, \quad \forall t \geq 0$$

Δηλαδή $E(t) = 0$ με $x_1(t) \neq x_2(t)$ και $u_t^2 \geq 0$ συνεχώς δηλαδή

$$(u_t(x, t))^2 = 0 \Rightarrow u_t(x, t) = 0, \quad x \in \mathbf{R}, t \geq 0$$

και από θ.μ.τ $\exists \xi \in (0, t)$ τ.ω.

$$u(x, t) - u(x, 0) = (t - 0)u_t(x, \xi) \Rightarrow u(x, t) = 0, \quad \forall x \in \mathbf{R}, t \geq 0$$

άρα $w \equiv 0 \Rightarrow u_1 = u_2$ Άτοπο

1) Αποδείξτε ότι το πρόβλημα αρχικών-συνοριακών τιμών

$$u_t(x, t) - u_{xxx}(x, t) = f(x, t), \quad 0 < x < 1, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = \phi(x), \quad 0 < x < 1$$

$$u_x(0, t) = h(t), \quad t > 0$$

$$u_{xx}(0, t) = H(t), \quad t > 0$$

$$u_x(1, t) = g(t), \quad t > 0$$

έχει το πολύ μια λύση. Οι εμφανιζόμενες συναρτήσεις είναι ομαλές.
Κάνετε χρήση της συνάρτησης

$$\frac{1}{2} \int_0^1 u_x^2(x, t) dx$$

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις δηλαδή

$$w(x, t) = u_1(x, t) - u_2(x, t)$$

τότε η w θα λύνει το ομογενές πρόβλημα

$$w_t - w_{xxx} = (u_1 - u_2)_t - (u_1 - u_2)_{xxx} \Rightarrow$$

$$\begin{aligned} u_{1,t} - u_{2,t} - u_{1,xxx} + u_{2,xxx} &= (u_{1,t} - u_{1,xxx}) - (u_{2,t} - u_{2,xxx}) = \\ &= f(x, t) - f(x, t) = 0 \end{aligned}$$

άρα

$$w_t - w_{xxx} = 0, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$w(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

$$w_t(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

$$w_{xx}(0, t) = 0$$

$$w_x(1, t) = 0$$

Η ενέργεια είναι

$$\begin{aligned}
 E(t) &= \frac{1}{2} \int_0^1 w_x^2(x, t) dx \Rightarrow E'(t) = \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \int_0^1 w_x^2(x, t) dx \right) = \frac{1}{2} \int_0^1 2w_x(x, t)w_{xt}(x, t) dx = \\
 &= \int_0^1 w_x(x, t)w_{xt}(x, t) dx = \int_0^1 w_x \frac{\partial}{\partial x} w_t = w_x w_t \Big|_0^1 - \int_0^1 w_{xx} w_t dx = - \int_0^1 w_{xx} w_{xxx} dx = \\
 &\quad - \frac{\partial}{\partial x} \int_0^1 \frac{1}{2} w_{xx}^2 dx = - \frac{1}{2} (w_{xx}^2(1, t) - w_{xx}^2(0, t)) = \frac{1}{2} w_{xx}^2(1, t) \leq 0
 \end{aligned}$$

άρα $E(t) \searrow$ για $t \geq 0 \Rightarrow$

$$E(t) \leq E(0) = \frac{1}{2} \int_0^1 w_x^2(x, 0) dx = 0$$

$$w(x, 0) = 0 \Rightarrow w_x(x, 0) = 0$$

άρα $E(t) = 0 \Rightarrow$

$$\int_0^1 w_x^2(x, t) dx = 0 \Rightarrow w_x(x, t) = 0 \Rightarrow \int_0^x w_x(\xi, t) d\xi = 0 \Rightarrow$$

$$w(x, t) - w(0, t) = 0 \Rightarrow w(x, t) = w(0, t) = 0 \Rightarrow u_1 = u_2$$

άτοπο

2) Αποδείξτε με χρήση της ταυτότητας του *Green* ότι το πρόβλημα συνοριακών τιμών

$$\frac{\partial}{\partial x} \left((1+x^2) \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left((1+x^2+y^2) \frac{\partial u}{\partial y} \right) - (1+x^2+y^4)u = f(x, y), \quad x^2+y^2 < 1$$

$$u(x, y) = g(x, y), \quad x^2+y^2 = 1$$

έχει το πολύ μια λύση. Οι εμφανιζόμενες συναρτήσεις είναι ομαλές.

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις τότε η $w = u_1 - u_2$ θα λύνει το ομογενές πρόβλημα

$$\frac{\partial}{\partial x} \left((1+x^2) \frac{\partial w}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left((1+x^2+y^2) \frac{\partial w}{\partial y} \right) - (1+x^2+y^4)w = 0$$

άρα

$$\int_{\Omega} \left(w \frac{\partial}{\partial x} \left((1+x^2) \frac{\partial w}{\partial x} \right) + w \frac{\partial}{\partial y} \left((1+x^2+y^2) \frac{\partial w}{\partial y} \right) - (1+x^2+y^4)w^2 \right) dx dy = 0,$$

με $x^2 + y^2 < 1$ υπολογίζουμε ένα-ένα τα ολοκληρώματα

$$\begin{aligned} I_1 &= \int_{\Omega} \left(\frac{\partial}{\partial x} (1+x^2) \frac{\partial w}{\partial x} \right) w dx dy = - \int_{\Omega} (1+x^2) \frac{\partial w}{\partial x} \frac{\partial w}{\partial x} dx dy + \int_{\partial\Omega} (1+x^2) \frac{\partial w}{\partial x} w V_x ds = \\ &= - \int_{\Omega} (1+x^2) \left(\frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 dx dy \end{aligned}$$

$$\text{άφου } w = 0 \text{ και } \vec{V} = 1 \Rightarrow \frac{(x,y)}{\sqrt{(x,y)^2}} = \left(\frac{x}{\sqrt{x^2+y^2}}, \frac{y}{\sqrt{x^2+y^2}} \right) = (x,y) \Rightarrow V_x = 1$$

$$\begin{aligned} I_2 &= \int_{\Omega} \left(\frac{\partial}{\partial y} (1+x^2+y^2) \frac{\partial w}{\partial y} \right) w dx dy = \\ &= - \int_{\Omega} (1+x^2+y^2) \frac{\partial w}{\partial y} \frac{\partial w}{\partial y} dx dy + \int_{\partial\Omega} (1+x^2+y^2) \frac{\partial w}{\partial y} w V_y ds = - \int_{\Omega} (1+x^2+y^2) \left(\frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 dx dy \\ I_3 &= - \int_{\Omega} (1+x^2+y^4) w^2 dx dy \end{aligned}$$

άρα

$$\int_{\Omega} (1+x^2) \left(\frac{\partial w}{\partial x} \right)^2 + (1+x^2+y^2) \left(\frac{\partial w}{\partial y} \right)^2 + (1+x^2+y^4) w^2 dx dy = 0$$

και αφού όλες οι ποσότητες είναι μη αρνητικές συνεχείς συναρτήσεις, κάθε μια από αυτές είναι ταυτοτικά 0 άρα

$$(1+x^2+y^4)w = 0 \Rightarrow w \equiv 0$$

άτοπο

3) Με τη μέθοδο *Fourier* να βρείτε τη γενική λύση του προβλήματος συνοριακών τιμών

$$u_t(x,t) - u_{xx}(x,t) = 0, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0$$

$$u_x(0,t) = 0, \quad t > 0$$

$$u(\pi,t) = 0, \quad t > 0$$

Λύση :

Ψάχνουμε λύσεις της μορφής

$$u(x, t) = T(t)X(x)$$

τότε

$$u_t = T'(t)X(x)$$

$$u_{xx} = T(t)X''(x)$$

άρα αντικαθιστώντας στην δ.ε. έχουμε

$$\frac{X''(x)}{X(x)} = \frac{T'(t)}{T(t)} = -\lambda, \quad \lambda \in \mathbf{R}$$

με συνοριακές συνθήκες

$$X'(0)T(t) = 0 \Rightarrow X'(0) = 0$$

$$X(\pi)T(t) = 0 \Rightarrow X(\pi) = 0$$

οπότε έχουμε δύο προβλήματα

$$\left[\begin{array}{l} X''(x) + \lambda X(x) = 0 \\ X'(0) = X(\pi) = 0 \end{array} \right] (1) \quad \& \quad \left[T'(t) + \lambda T(t) = 0 \right] (2)$$

Η (1) είναι γραμμική ομογενής με σταθερούς συντελεστές άρα απο την χαρακτηριστική εξίσωση : $p^2 + \lambda = 0 \Rightarrow p^2 = -\lambda$

i) $\lambda = 0$ άρα

$$X(x) = c_1x + c_2$$

$$X'(0) = 0 \Rightarrow c_1 = 0 \quad \& \quad X(\pi) = 0 \Rightarrow c_2 = 0$$

άρα

$$X(x) \equiv 0$$

απορρίπτεται αφού ψάχνουμε μη μηδενικές λύσεις

ii) $\lambda < 0 \Rightarrow p = \lambda$ ή $p = -\lambda$ άρα

$$X(x) = c_1e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2e^{-\sqrt{-\lambda}x}$$

$$X'(x) = c_1\sqrt{-\lambda}e^{\sqrt{-\lambda}x} - c_2\sqrt{-\lambda}e^{-\sqrt{-\lambda}x}$$

$$X'(0) = 0 \Rightarrow \sqrt{-\lambda}(c_1 - c_2) = 0 \Rightarrow c_1 = c_2$$

$$X(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + c_1 e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} = 0 \Rightarrow c_1 (e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{-\lambda}\pi}) = 0$$

$$c_1 = 0 \ \& \ c_2 = 0$$

άρα $X(x) \equiv 0$ απορρίπτεται

iii) $\lambda < 0 \Rightarrow p^2 = i\sqrt{\lambda}$ ή $p^2 = -i\sqrt{\lambda}$ άρα

$$X(x) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}x) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x)$$

$$X'(0) = 0 \Rightarrow -c_1 \sqrt{\lambda} \sin 0 + c_2 \sqrt{\lambda} \cos 0 = 0 \Rightarrow c_2 = 0$$

$$X(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 \cos(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow \cos(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow \cos(\sqrt{\lambda}\pi) = \cos \frac{\pi}{2} \Rightarrow$$

$$\sqrt{\lambda}\pi = k\pi + \frac{\pi}{2} \Rightarrow \lambda_k = \left(k - \frac{1}{2}\right)^2 \quad k = 1, 2, \dots$$

$$X_k = \cos \left(\left(k - \frac{1}{2}\right) x \right)$$

άρα

$$T'(t) + \lambda T(t) = 0 \Rightarrow T(t) = c_{\lambda_k} e^{-(k-\frac{1}{2})^2 t}$$

οπότε η γενική λύση είναι

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \cos \left(\left(k - \frac{1}{2}\right) x \right) c_k e^{-(k-\frac{1}{2})^2 t}$$

4) Με τη μέθοδο *Fourier* να βρείτε τη γενική λύση του προβλήματος συνοριακών τιμών

$$u_t(x, t) - u_{xxt}(x, t) - u_{xx}(x, t) = 0, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad t > 0$$

$$u(\pi, t) = 0, \quad t > 0$$

Λύση :

Ψάχνουμε λύσεις της μορφής

$$u(x, t) = T(t)X(x)$$

τότε

$$\begin{aligned}u_t &= T'(t)X(x) \\u_{xx} &= T(t)X''(x) \\u_{xxt}(x, t) &= T'(t)X''(x)\end{aligned}$$

άρα αντικαθιστώντας στην δ.ε. έχουμε

$$\frac{X''(x)}{X(x)} - 1 = \frac{T'(t)}{T(t)} = -\lambda, \quad \lambda \in \mathbf{R}$$

με συνοριακές συνθήκες

$$X(0)T(t) = 0 \Rightarrow X(0) = 0$$

$$X(\pi)T(t) = 0 \Rightarrow X(\pi) = 0$$

οπότε έχουμε δύο προβλήματα

$$\left[\begin{array}{l} X''(x) + (\lambda)X(x) = 0 \\ X(0) = X(\pi) = 0 \end{array} \right] \quad \& \quad [T'(t)(1 + \lambda) + \lambda T(t) = 0] \quad (2)$$

Η 1η είναι γραμμική ομογενής με σταθερούς συντελεστές άρα απο την χαρακτηριστική εξίσωση : $p^2 + \lambda = 0 \Rightarrow p^2 = -\lambda$

i) $\lambda = 0$ άρα

$$X(x) = c_1x + c_2$$

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_2 = 0 \quad \& \quad X(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

άρα

$$X(x) \equiv 0$$

απορρίπτεται αφού ψάχνουμε μη μηδενικές λύσεις

ii) $\lambda < 0 \Rightarrow p = \lambda$ ή $p = -\lambda$ άρα

$$X(x) = c_1e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2e^{-\sqrt{-\lambda}x}$$

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1e^{\sqrt{-\lambda} \cdot 0} + c_2e^{-\sqrt{-\lambda} \cdot 0} = 0 \Rightarrow c_1 = -c_2$$

$$X(\pi) = 0 \Rightarrow c_1e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + c_1e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} = 0 \Rightarrow c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) = 0$$

$$c_1 = 0 \quad \& \quad c_2 = 0$$

άρα $X(x) \equiv 0$ απορρίπτεται

iii) $\lambda < 0 \Rightarrow p^2 = i\sqrt{\lambda}$ ή $p^2 = -i\sqrt{\lambda}$ άρα

$$X(x) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}x) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x)$$

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 \cos(\sqrt{\lambda}0) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}0) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

$$X(\pi) = 0 \Rightarrow c_2 \sin(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow$$

$$\sqrt{\lambda}\pi = k\pi \Rightarrow \lambda_k = k^2, k = 1, 2, \dots$$

$$X_k = \sin(kx)$$

άρα

$$T'(t)(1 + \lambda) + \lambda T(t) = 0 \Rightarrow T'(t)(1 + k^2) + k^2 T(t) = 0 \Rightarrow \left(e^{-\frac{k^2}{1+k^2}t} T(t) \right)' = 0 \Rightarrow$$

$$T(t) = c_k e^{\frac{k^2}{1+k^2}t}$$

οπότε η γενική λύση είναι

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} \sin(kx) c_k e^{\frac{k^2}{1+k^2}t}$$

1) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος

$$u_{xx}(x, y) + u_{yy}(x, y) = 0, \quad x^2 + y^2 > 1$$

$$u = 1 + 3\sin^3\theta, \quad 0 \leq \theta \leq 2\pi$$

u φραγμένη.

Λύση :

Το χωρίο αποφασίζει για την αλλαγή σε πολικές συντεταγμένες

$$x = \rho \cos\theta \quad \rho > 1, \quad \theta \in [0, 2\pi]$$

$$y = \rho \sin\theta$$

$$\rho = \sqrt{x^2 + y^2}$$

και μετά από πράξεις στην δ.ε. έχουμε

$$U_{\rho\rho}(\rho, \theta) + \frac{1}{\rho}U_{\rho}(\rho, \theta) + \frac{1}{\rho^2}U_{\theta\theta}(\rho, \theta) = 0(1)$$

Ψάχνουμε λύσεις στη μορφή:

$$U(\rho, \theta) = R(\rho)\Theta(\theta)$$

$$U_{\rho}(\rho, \theta) = R'(\rho)\Theta(\theta)$$

$$U_{\rho\rho}(\rho, \theta) = R''(\rho)\Theta(\theta)$$

Αντικαθιστούμε στην (1) και έχουμε

$$R''(\rho)\Theta(\theta) + \frac{1}{\rho}R'(\rho)\Theta(\theta) + \frac{1}{\rho^2}R(\rho)\Theta''(\theta) = 0 \Rightarrow$$

$$\rho^2 R''(\rho)\Theta(\theta) + \rho R'(\rho)\Theta(\theta) + R(\rho)\Theta''(\theta) = 0 \Rightarrow$$

$$\Theta(\theta) (\rho^2 R''(\rho) + \rho R'(\rho)) = -R(\rho)\Theta''(\theta) \Rightarrow \frac{\rho^2 R''(\rho) + \rho R'(\rho)}{R(\rho)} = -\frac{\Theta''(\theta)}{\Theta(\theta)} = \lambda$$

$$\left[\begin{array}{l} \Theta''(\theta) + \Theta(\theta) = 0, \quad \theta \in [0, 2\pi] \\ \Theta(0) = \Theta(2\pi) \\ \Theta'(0) = \Theta'(2\pi) \end{array} \right] \quad \& \quad \left[\rho^2 R''(\rho) + \rho R'(\rho) - \lambda R(\rho) = 0, \quad \rho > 1 \right]$$

Το πρόβλημα 1ο είναι μια δ.ε. 2ης τάξης με χαρακτ. εξίσωση $p^2 + \lambda = 0$, λ ιδιοτιμή

i) Αν $\lambda = 0 \Rightarrow$

$$\Theta''(\theta) = 0 \Rightarrow \Theta(\theta) = c_1\theta + c_2 \Rightarrow \Theta'(\theta) = c_2$$

Από τις περιοδικές συνοριακές συνθήκες έχουμε

$$\Theta(0) = c_2 = c_1 2\pi + c_2 = \Theta(2\pi) \Rightarrow c_1 = 0$$

Έστω ότι μια γραμμικώς ανεξάρτητη λύση για την ιδιοτιμή $\lambda = 0$ είναι $\Theta_0 = 1$

ii) Αν $\lambda < 0 \Rightarrow p = \sqrt{-\lambda}$ ή $p = -\sqrt{-\lambda}$ άρα

$$\Theta(\theta) = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}\theta} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}\theta} \Rightarrow$$

$$\Theta'(\theta) = \sqrt{-\lambda} \left(c_1 e^{\sqrt{-\lambda}\theta} - c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}\theta} \right)$$

οπότε

$$\Theta(0) = \Theta(2\pi) \Rightarrow c_1 + c_2 = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}2\pi} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}2\pi} \Rightarrow c_1 \left(1 - e^{\sqrt{-\lambda}2\pi} \right) + c_2 \left(1 - e^{-\sqrt{-\lambda}2\pi} \right) = 0$$

και

$$\Theta'(0) = \Theta'(2\pi) \Rightarrow c_1 \left(1 - e^{\sqrt{-\lambda}2\pi} \right) - c_2 \left(1 - e^{-\sqrt{-\lambda}2\pi} \right) = 0$$

άρα μετά από πράξεις προκύπτει ότι $c_1 = c_2 = 0 \Rightarrow U \equiv 0$ απορρίπτεται

iii) Αν $\lambda > 0 \Rightarrow p = i\sqrt{\lambda}$ ή $p = -i\sqrt{\lambda}$ άρα

$$\Theta(\theta) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}\theta) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}\theta) \Rightarrow \Theta'(\theta) = \sqrt{\lambda} \left(-c_1 \sin(\sqrt{\lambda}\theta) + c_2 \cos(\sqrt{\lambda}\theta) \right)$$

και

$$\Theta(0) = \Theta(2\pi) \Rightarrow c_1 \left(\cos(\sqrt{\lambda}2\pi) - 1 \right) + c_2 \left(\sin(\sqrt{\lambda}2\pi) \right)$$

$$\Theta'(0) = \Theta'(2\pi) \Rightarrow c_1 \left(-\sin(\sqrt{\lambda}2\pi) \right) + c_2 \left(\cos(\sqrt{\lambda}2\pi) - 1 \right) = 0$$

Το ομογενές αυτό σύστημα έχει ορίζουσα $\Delta = \left(\cos(\sqrt{\lambda}2\pi) \right)^2 + \left(\sin(\sqrt{\lambda}2\pi) \right)^2$ και για να άπειρες λύσεις πρέπει $\Delta = 0 \Rightarrow$

$$\left(\cos(\sqrt{\lambda}2\pi) \right)^2 + \left(\sin(\sqrt{\lambda}2\pi) \right)^2 = 0 \Rightarrow$$

$$\begin{bmatrix} \sin(\sqrt{\lambda}2\pi) = 0 \\ \cos(\sqrt{\lambda}2\pi) = 1 \end{bmatrix} \Rightarrow \begin{bmatrix} \sin(\sqrt{\lambda}2\pi) = \sin 0 \\ \cos(\sqrt{\lambda}2\pi) = \cos 0 \end{bmatrix} \Rightarrow$$

$$\sqrt{\lambda}2\pi = k2\pi \Rightarrow \lambda_k = k^2, \quad k \in \mathbf{N}$$

με ιδιοσυνάρτησεις $\Theta_{k1}(\theta) = \cos(k\theta)$ και $\Theta_{k2}(\theta) = \sin(k\theta)$

Για $\lambda_0 = 0 \Rightarrow$

$$\begin{aligned} \rho^2 R''(\rho) + \rho R'(\rho) = 0 &\Rightarrow \rho R''(\rho) + R'(\rho) = 0 \Rightarrow \\ \Rightarrow (\rho R'(\rho))' = 0 &\Rightarrow \rho R'(\rho) = c \Rightarrow R'(\rho) = \frac{c}{\rho} \Rightarrow R(\rho) = c_1 \ln \rho + c_2 \end{aligned}$$

Επιλέγουμε $c_1 = 0$ για να είναι φραγμένη η λύση άρα

$$R(\rho) = c_2$$

Για $\lambda_k = k^2 \Rightarrow$

$$\rho^2 R''(\rho) + \rho R'(\rho) - k^2 R(\rho) = 0 \Rightarrow$$

Η εξίσωση είναι *Euler* διαφορική άρα ψάχνουμε για λύσεις $R(\rho) = \rho^\mu$ άρα

$$\begin{aligned} \rho^2 \mu(\mu-1)\rho^{\mu-2} + \rho \mu \rho^{\mu-1} - k^2 \rho^\mu = 0 &\Rightarrow \rho^\mu (\mu(\mu-1) + \mu - k^2) = 0 \Rightarrow (\mu^2 - k^2) = 0 \Rightarrow \\ &\Rightarrow \mu = \pm k \end{aligned}$$

άρα $R(\rho) = \rho^k$ απορρίπτεται αφού είναι άφραχτη και

$R(\rho) = \rho^{-k} = \frac{1}{\rho^k}$ οπότε η ειδική λύση είναι

$$U(\rho, \theta) = \rho^{-k}(c_1 \cos k\theta + c_2 \sin k\theta)$$

και η γενική λύση

$$U(\rho, \theta) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} \rho^{-k}(a_k \cos k\theta + b_k \sin k\theta)$$

Θέλουμε να προσδιορίσουμε τους συντελεστές *Fourier*, a_0, a_k, b_k

$$f(\theta) = U(1, \theta) = 1 + 3\sin^3\theta = 1 + 3\left(\frac{3}{4}\sin\theta - \frac{\sin 3\theta}{4}\right) = 1 + \frac{9}{4}\sin\theta - \frac{3}{4}\frac{\sin 3\theta}{4}$$

Για $k = 0, 1, 2, \dots$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \pi \left(1 + \frac{9}{4}\sin\theta - \frac{3}{4}\frac{\sin 3\theta}{4}\right) \cos k\theta d\theta = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \pi \cos k\theta d\theta$$

Για $k = 1, 2, \dots$

$$a_0 = 2$$

$$a_k = 0$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^2 \pi \left(1 + \frac{9}{4} \sin\theta - \frac{3}{4} \frac{\sin 3\theta}{4}\right) \sin k\theta d\theta = \frac{9}{4\pi} \int_0^2 \pi \sin\theta \sin k\theta d\theta - \frac{3}{4\pi} \int_0^2 \pi \sin 3\theta \sin k\theta d\theta$$

Για $k = 4, 5, 6, \dots$

$$b_1 = \frac{9}{4}, \quad b_2 = 0, \quad b_3 = -\frac{3}{4}, \quad b_k = 0$$

2) Βρείτε την αρμονική συνάρτηση u στο μοναδιαίο δίσκο $0 < r < 1, 0 < \theta < \pi$ και τέτοια ώστε

$$u(r, 0) = 0, \quad u(r, \pi) = 0, \quad 0 < r < 1$$

$$u(1, \theta) = \pi \sin\theta - \sin 2\theta + \sin^3\theta, \quad 0 < \theta < \pi$$

(Η u είναι σε πολικές συντεταγμένες)

Λύση :

Αφού η u είναι αρμονική συνάρτηση θα ικανοποιεί την δ.ε.

$$r^2 U_{rr}(r, \theta) + r U_r(r, \theta) + U_{\theta\theta}(r, \theta) = 0, \quad r > 1, \quad 0 < \theta < \pi$$

Ψάχνουμε λύσεις στη μορφή Ψάχνουμε λύσεις στη μορφή:

$$U(r, \theta) = R(r)\Theta(\theta)$$

$$U_r(r, \theta) = R'(r)\Theta(\theta)$$

$$U_{rr}(r, \theta) = R''(r)\Theta(\theta)$$

$$U_{\theta\theta}(r, \theta) = R(r)\Theta''(\theta)$$

$$\left[\begin{array}{l} \Theta''(\theta) + \lambda\Theta(\theta) = 0, \quad \theta \in [0, \pi] \\ \Theta(0) = \Theta(\pi) = 0 \end{array} \right] \quad \& \quad \left[r^2 R''(r) + rR'(r) - \lambda R(r) = 0, \quad 0 > r > 1 \right]$$

Το πρόβλημα 1ο είναι μια δ.ε. 2ης τάξης με χαρακτ. εξίσωση $p^2 + \lambda = 0$, λ ιδιοτιμή

i) Αν $\lambda = 0 \Rightarrow$

$$\Theta''(\theta) = 0 \Rightarrow \Theta(\theta) = c_1\theta + c_2 \Rightarrow \Theta'(\theta) = c_1$$

Από τις περιοδικές συνοριακές συνθήκες έχουμε

$$\Theta''(0) = 0 \Rightarrow \Theta(\theta) = c_1\theta + c_2 \quad 0 \leq \theta \leq \pi$$

$$\Theta(0) = 0 \Rightarrow c_2 = 0$$

$$\Theta(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

άρα

$$\Theta(\theta) = 0 \Leftrightarrow \Theta \equiv 0 \Leftrightarrow U \equiv 0$$

απορρίπτεται

ii) Αν $\lambda < 0 \Rightarrow p = \pm\sqrt{-\lambda}$ άρα

$$\Theta(\theta) = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}\theta} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}\theta}$$

οπότε

$$\Theta(0) = 0 \Rightarrow c_1 + c_2 = 0 \Rightarrow c_1 = -c_2$$

και

$$\Theta(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} = 0 \Rightarrow c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) = 0 \Rightarrow c_1 = 0 \Rightarrow c_2 = 0$$

άρα η περίπτωση απορρίπτεται

iii) Αν $\lambda > 0 \Rightarrow p = \pm i\sqrt{\lambda}$ άρα

$$\Theta(\theta) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}\theta) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}\theta)$$

και

$$\Theta(0) = 0 \Rightarrow c_1 \left(\cos(\sqrt{\lambda}0) \right) + c_2 \left(\sin(\sqrt{\lambda}0) \right) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

$$\Theta(\pi) = \pi \Rightarrow c_2 \left(\sin(\sqrt{\lambda}\pi) \right) = 0 \Rightarrow \sin(\sqrt{\lambda}\pi) = \sin 0 \Rightarrow \sqrt{\lambda}\pi = k\pi \Rightarrow \lambda_k = k^2, \quad k = 1, 2, \dots$$

άρα

$$\Theta_k(\theta) = \sin(k\theta), \quad 0 \leq \theta \leq \pi$$

άρα για την ιδιοτιμή $\lambda_k = k^2$ θα λύσουμε το 2ο προβλημα

$$r^2 R''(r) + rR'(r) - k^2 R(r) = 0, \quad 0 < r < 1$$

Η εξίσωση είναι *Euler* διαφορική άρα ψάχνουμε για λύσεις $R(r) = r^\mu$ άρα

$$R'(r) = \mu r^{\mu-1}$$

$$R''(r) = \mu(\mu-1)r^{\mu-2}$$

οπότε αντικαθιστούμε και έχουμε

$$\mu(\mu-1)r^{\mu-2} + \mu r^\mu - k^2 r^\mu = 0 \Rightarrow \mu^2 = k^2 \Rightarrow \mu = \pm k$$

άρα $\exists c_1, c_2 \in \mathbf{R}$ τ.ω.

$$R(r) = c_1 r^k + c_2 r^{-k}$$

Έστω $c_2 \neq 0$ τότε

$$\lim_{r \rightarrow 0} R(r) = \infty$$

δηλαδή η $R(r)$ δεν είναι φραγμένη, το οποίο απορρίπεται άρα $c_2 = 0$ άρα

$$R_k(r) = r^k, \quad 0 < r \leq 1, \quad k = 1, 2, \dots$$

επομένως

$$U_k(r, \theta) = r^k \sin(k\theta)$$

και η γενική λύση είναι

$$U(r, \theta) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k r^k \sin(k\theta), \quad 0 < r \leq 1, \quad 0 \leq \theta \leq \pi$$

Επίσης, θέλουμε να προσδιορίσουμε τους συντελεστες *Fourier*, b_k

$$f(\theta) = U(1, \theta) = \pi \sin\theta - \sin 2\theta + \sin^3\theta$$

και

$$U(1, \theta) = \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin(k\theta)$$

πολ/ζουμε με $\sin(m\theta)$ και ολοκληρώνουμε

$$\int_0^{\pi} f(\theta) \sin(m\theta) d\theta = \sum_{k=1}^{\infty} b_k \int_0^{\pi} \sin(k\theta) \sin(m\theta) d\theta$$

Γνωρίζουμε ότι

$$\int_0^{\pi} \sin(k\theta) \sin(m\theta) d\theta = \begin{cases} 0, & k \neq m \\ \pi/2, & k = m \end{cases}$$

άρα

$$\begin{aligned} \int_0^{\pi} f(\theta) \sin(m\theta) d\theta &= b_k \frac{\pi}{2} \Rightarrow b_k = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(\theta) \sin(k\theta) d\theta = \\ \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (\pi \sin\theta - \sin 2\theta + \sin^3\theta) \sin(k\theta) d\theta &= \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} (\pi \sin\theta - \sin 2\theta + \frac{3}{4} \sin\theta - \frac{1}{4} \sin 3\theta) \sin(k\theta) d\theta = \\ \frac{2}{\pi} (\pi + \frac{3}{4}) \int_0^{\pi} \sin\theta \sin(k\theta) d\theta - \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} \sin 2\theta \sin(k\theta) d\theta - \frac{1}{2\pi} \int_0^{\pi} \sin 3\theta \sin(k\theta) d\theta \end{aligned}$$

άρα

$$b_1 = \pi + \frac{3}{4}, \quad b_2 = -1, \quad b_3 = -\frac{1}{4}, \quad c_k = 0, \quad k = 4, 5, \dots$$

με γενική λύση

$$U_{r,\theta} = \left(\pi + \frac{3}{4}\right)r \sin\theta - r^2 \sin 2\theta - \frac{r^3}{4} \sin 3\theta, \quad 0 < r \leq 1, \quad 0 \leq \theta \leq \pi$$

3) Να βρεθεί η γενική λύση του προβλήματος

$$u_t(x, t) - u_{xx}(x, t) = 0, \quad 0 < x < 1, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad t > 0$$

$$u_x(1, t) + u_t(1, t) = 0, \quad t > 0$$

Προς τούτο αποδείξτε ότι κάποιο κατάλληλο πρόβλημα ιδιοτιμών έχει μόνο θετικές αριθμησιμες το πλήθος ιδιοτιμές που συμβολίζουμε με

$$0 < \lambda_1 < \lambda_2 < \dots < \lambda_k < \dots$$

Αποδείξτε επίσης ότι όλες οι ιδιοτιμές είναι θετικές λύσεις της εξίσωσης

$$\tan\sqrt{x} = \frac{1}{\sqrt{x}}$$

και ότι ικανοποιούν την ασυμπτωτική σχέση

$$\lim_{k \rightarrow +\infty} \frac{\sqrt{\lambda_k}}{k\pi} = 1$$

Ποιές είναι οι ιδιοσυναρτήσεις;

Τελικά εκφράστε τη γενική λύση του προβλήματος. Οι ιδιοσυναρτήσεις και η γενική λύση να εκφραστούν σαν συνάρτηση των ιδιοτιμών λ_k

Λύση :

Αναζητώ λύσεις μη-μηδενικές και φραγμένες της μορφής

$$u(x, t) = X(x)T(t)$$

οπότε

$$u_x(x, t) = X'(x)T(t)$$

$$u_{xx}(x, t) = X''(x)T(t)$$

$$u_t(x, t) = X(x)T''(t)$$

και

$$u(0, t) = 0 \Rightarrow X(0) = 0$$

άρα αντικαθιστούμε στην εξίσωση και έχουμε

$$X(x)T'(t) - X''(x)T(t) = 0 \Rightarrow \frac{X''(x)}{X(x)} = \frac{T'(t)}{T(t)} = -\lambda$$

επίσης

$$X'(1)T(t) + X(1)T'(t) = 0 \Rightarrow X'(1) + X(1)\frac{T'(t)}{T(t)} = 0 \Rightarrow X'(1) - \lambda X(1) = 0$$

$$\left[\begin{array}{l} X''(x) + \lambda X(x) = 0 \\ X(0) = 0 \\ X'(1) - \lambda X(1) = 0 \end{array} \right] (1) \quad \& \quad [T'(t) + \lambda T(t) = 0] (2)$$

Για την 1η εξίσωση, η οποία είναι ομογενής γραμμική 2ης τάξης, η χαρακτηριστική εξίσωση είναι : $r^2 + \lambda = 0 \Rightarrow r^2 = -\lambda$

i) $\lambda = 0$ τότε

$$X''(x) = 0 \Rightarrow$$

$\exists c_1, c_2$ τ.ω.

$$X(x) = c_1x + c_2, \quad 0 \leq x \leq 1$$

και

$$X(0) = 0 \Rightarrow 0 + c_2 = 0 \Rightarrow c_2 = 0$$

άρα

$$X(x) = c_1x, \quad c_1 \neq 0 \Rightarrow X'(x) = c_1, \quad 0 \leq x \leq 1$$

οπότε

$$c_1 - \lambda c_1 = 0 \Rightarrow c_1(1 - \lambda) = 0 \Rightarrow \lambda = 1$$

άτοπο από υπόθεση, άρα απορρίπτεται

$$ii) \lambda < 0 \Rightarrow r = \pm\sqrt{-\lambda}$$

άρα $\exists c_1, c_2$ τ.ω.

$$X(x) = c_1e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2e^{-\sqrt{-\lambda}x}$$

και

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 + c_2 = 0 \Rightarrow c_2 = -c_1$$

οπότε

$$X(x) = c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}x} - e^{-\sqrt{-\lambda}x} \right), \quad 0 \leq x \leq 1, \quad c_1 \neq 0$$

και

$$X'(x) = \sqrt{-\lambda}c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}x} + e^{-\sqrt{-\lambda}x} \right)$$

$$X'(1) = \sqrt{-\lambda}c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}} + e^{-\sqrt{-\lambda}} \right)$$

αφού

$$X'(1) - \lambda X(1) = 0 \Rightarrow \sqrt{-\lambda}c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}} + e^{-\sqrt{-\lambda}} \right) - \lambda c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}} - e^{-\sqrt{-\lambda}} \right) = 0 \Rightarrow$$

$$\sqrt{-\lambda} \left(e^{\sqrt{-\lambda}} + e^{-\sqrt{-\lambda}} \right) - \lambda \left(e^{\sqrt{-\lambda}} - e^{-\sqrt{-\lambda}} \right) = 0 \Rightarrow e^{\sqrt{-\lambda}} + e^{-\sqrt{-\lambda}} + \sqrt{-\lambda}e^{\sqrt{-\lambda}} - \sqrt{-\lambda}e^{-\sqrt{-\lambda}} = 0$$

$$(1 + \sqrt{-\lambda})(e^{\sqrt{-\lambda}})^2 + (1 - \sqrt{-\lambda}) = 0$$

Η σχέση αυτή είναι ένα τριώνυμο του $e^{\sqrt{-\lambda}}$ με διακρίνουσα

$$\Delta = -4(1 + \sqrt{-\lambda})(1 - \sqrt{-\lambda}) = -4(1 - \lambda) \Rightarrow \Delta = 4(\lambda - 1)$$

Θέλουμε $\Delta \geq 0$ άρα $\lambda \geq 1$ όμως $\lambda < 0$ απορρίπτεται

$$iii) \lambda > 0 \Rightarrow r = \pm i\sqrt{\lambda}$$

άρα $\exists c_1, c_2 \in \mathbf{R}$ τ.ω.

$$X(x) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}x) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x), \quad 0 \leq x \leq 1$$

και

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 \cos(\sqrt{\lambda}0) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}0) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

άρα

$$X(x) = c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x)$$

$$X'(x) = \sqrt{\lambda}c_2 \cos(\sqrt{\lambda}x)$$

οπότε

$$X(1) = c_2 \sin(\sqrt{\lambda})$$

και

$$X'(1) = \sqrt{\lambda}c_2 \cos(\sqrt{\lambda})$$

άρα

$$\sqrt{\lambda}c_2 \cos(\sqrt{\lambda}) - \lambda c_2 \sin(\sqrt{\lambda}) = 0 \Rightarrow \sqrt{\lambda} \cos(\sqrt{\lambda}) - \lambda \sin(\sqrt{\lambda}) = 0 \Rightarrow$$

$$\cos\sqrt{\lambda} - \sqrt{\lambda} \sin\sqrt{\lambda} = 0$$

Αν $\cos\sqrt{\lambda} = 0 \Rightarrow \sin(\sqrt{\lambda}) = \pm 1$ άρα

$$-\sqrt{\lambda}(\pm 1) = 0 \Rightarrow \lambda = 0$$

άτοπο αφού $\lambda > 0$ άρα $\cos\sqrt{\lambda} = 0$ οπότε

$$1 - \sqrt{\lambda} \frac{\sin\sqrt{\lambda}}{\cos\sqrt{\lambda}} = 0 \Rightarrow \tan(\sqrt{\lambda}) = \frac{1}{\sqrt{\lambda}}$$

Τώρα θέλω να δείξουμε ότι για όλες τις θετικές λύσεις, το 1ο πρόβλημα επιλύεται

Έστω ότι $\exists \lambda_0 > 0$ ώστε η εξίσωση να μην έχει λύση δηλαδή

$$\tan(\sqrt{\lambda_0}) = \frac{1}{\sqrt{\lambda_0}}$$

Θ.δ.ο. η $X_0 = c_2 \sin(\sqrt{\lambda_0}x)$ είναι λύση του προβλήματος 1.

Όντως

$$X_0''(x) + \lambda X_0(x) = 0$$

και

$$X(0) = 0$$

επίσης

$$X_0'(\pi) - \lambda_0 X(\pi) = 0$$

οπότε για $\lambda_0 > 0$ βρήκαμε μια λύση του 1ου προβλήματος. Ατοπο Θα δείξουμε τώρα ότι το πλήθος των θετικών ιδιοτιμών είναι αριθμήσιμο, δηλαδή αρκεί να δείξουμε ότι το πλήθος των ριζών είναι αριθμήσιμο

Θέτουμε $z = \sqrt{x}$, $z > 0$ και $\tan = \frac{1}{z}$ Θεωρούμε τις συναρτήσεις

$$f_k(z) = z \tan z - 1, \quad z \in \left((k - \frac{1}{2})\pi, (k + \frac{1}{2})\pi \right), \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

και

$$f_k'(z) = (z \tan z - 1)' = z + \frac{z}{\cos^2 z} > 0$$

οπότε είναι γν. αύξουσα με

$$f_k \left(k\pi, (k + \frac{1}{2})\pi \right) = (-1, +\infty)$$

και

$$\lim_{z \rightarrow (k + \frac{1}{2})\pi} \tan z = +\infty$$

άρα απο Θ.Μ.Τ η f_k έχει ακριώς μία ρίζα

Συμβολίζουμε $0 < \lambda_1 < \lambda_2 < \dots < \lambda_k < \dots$ και οι ρίζες

$0 < z_1 < z_2 < \dots < z_k < \dots$ τότε

$$\lim_{k \rightarrow +\infty} \frac{1}{z_k} = 0 \Rightarrow \lim_{k \rightarrow +\infty} \tan z_k = 0 \Rightarrow \tan z_k \rightarrow_{k \rightarrow +\infty} 0 \Rightarrow \frac{z_k}{k} \rightarrow_{k \rightarrow +\infty} \pi$$

επομένως αφού $z_k = \sqrt{\lambda_k}$

$$\frac{\sqrt{\lambda_k}}{k} \rightarrow_{k \rightarrow +\infty} \pi \Rightarrow \frac{\sqrt{\lambda_k}}{k\pi} \rightarrow_{k \rightarrow +\infty} 1 \Rightarrow \lim_{k \rightarrow +\infty} \frac{\sqrt{\lambda_k}}{k\pi} = 1$$

Η λύση της 2ης εξίσωσης είναι

$$T_k(t) = e^{-\lambda_k t}, \quad t \geq 0$$

οι ιδιοσυναρτήσεις είναι

$$u_k(x, t) = e^{-\lambda_k t} \sin(\sqrt{\lambda_k} x)$$

και η γενική λύση είναι

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} a_k e^{-\lambda_k t} \sin(\sqrt{\lambda_k} x)$$

4) Να βρεθεί η γενική λύση του προβλήματος

$$u_{tt}(x, t) - u_{xx}(x, t) = 0, \quad 0 < x < \pi, \quad t > 0$$

$$u(0, t) = 0, \quad t > 0$$

$$u_x(\pi, t) = -u_{tt}(\pi, t), \quad t > 0$$

Ποιό είναι το πρόβλημα ιδιοτιμών της μεθόδου χωρισμού μεταβλητών; Προς τούτο αποδείξτε ότι κάποιο κατάλληλο πρόβλημα ιδιοτιμών έχει μόνο θετικές αριθμήσιμες το πλήθος ιδιοτιμές που συμβολίζουμε με

$$0 < \lambda_1 < \lambda_2 < \dots < \lambda_k < \dots$$

Ποιές είναι οι ιδιοσυναρτήσεις; Τελικά εκφράστε τη γενική λύση του προβλήματος. Οι ιδιοσυναρτήσεις και η γενική λύση να εκφραστούν σαν συνάρτηση των ιδιοτιμών λ_k

Λύση :

Αναζητώ λύσεις μη-μηδενικές και φραγμένες της μορφής

$$u(x, t) = X(x)T(t)$$

οπότε

$$u_x(x, t) = X'(x)T(t)$$

$$u_{xx}(x, t) = X''(x)T(t)$$

$$u_t(x, t) = X(x)T'(t)$$

$$u_{tt}(x, t) = X(x)T''(t)$$

και

$$u(0, t) = 0 \Rightarrow X(0) = 0$$

άρα αντικαθιστούμε στην εξίσωση και έχουμε

$$X(x)T''(t) - X''(x)T(t) = 0 \Rightarrow \frac{X''(x)}{X(x)} = \frac{T''(t)}{T(t)} = -\lambda$$

επίσης

$$X'(\pi)T(t) = -X(\pi)T''(t) \Rightarrow X'(\pi) = -X(\pi)\frac{T''(t)}{T(t)} \Rightarrow X'(\pi) = -X(\pi)(-\lambda)$$

οπότε έχουμε τα προβλήματα

$$\left[\begin{array}{l} X''(x) + \lambda X(x) = 0, \quad 0 < x < \pi \\ X(0) = 0 \\ X'(\pi) - \lambda X(\pi) = 0 \end{array} \right] (1) \quad \& \quad [T''(t) + \lambda T(t) = 0, \quad t > 0] (2)$$

Για την 1η εξίσωση, η οποία είναι ομογενής γραμμική 2ης τάξης, η χαρακτηριστική εξίσωση είναι : $r^2 + \lambda = 0 \Rightarrow r^2 = -\lambda$

i) $\lambda = 0$ τότε

$$X''(x) = 0 \Rightarrow$$

$\exists c_1, c_2$ τ.ω.

$$X(x) = c_1x + c_2, \quad 0 \leq x \leq \pi$$

και

$$X(0) = 0 \Rightarrow 0 + c_2 = 0 \Rightarrow c_2 = 0$$

άρα

$$X(x) = c_1x, \quad c_1 \neq 0 \Rightarrow X'(x) = c_1, \quad 0 \leq x \leq \pi$$

οπότε

$$c_1 - \lambda c_1 \pi = 0 \Rightarrow c_1(1 - \lambda \pi) = 0 \Rightarrow \lambda = \frac{1}{\pi}$$

άτοπο από υπόθεση, άρα απορρίπτεται

$$ii) \lambda < 0 \Rightarrow r = \pm \sqrt{-\lambda}$$

άρα $\exists c_1, c_2$ τ.ω.

$$X(x) = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}x}$$

και

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 + c_2 = 0 \Rightarrow c_2 = -c_1$$

οπότε

$$X(x) = c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}x} - e^{-\sqrt{-\lambda}x} \right), \quad 0 \leq x \leq \pi, \quad c_1 \neq 0$$

και

$$X'(x) = \sqrt{-\lambda} c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}x} + e^{-\sqrt{-\lambda}x} \right)$$

$$X'(\pi) = \sqrt{-\lambda} c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right)$$

αφού

$$X'(\pi) - \lambda X(\pi) = 0 \Rightarrow \sqrt{-\lambda} c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) - \lambda c_1 \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) = 0 \Rightarrow$$

$$\sqrt{-\lambda} \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) - \lambda \left(e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} \right) = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} + \sqrt{-\lambda} e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - \sqrt{-\lambda} e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} = 0$$

$$(1 + \sqrt{-\lambda})(e^{\sqrt{-\lambda}\pi})^2 + (1 - \sqrt{-\lambda}) = 0$$

Η σχέση αυτή είναι ένα τριώνυμο του $e^{\sqrt{-\lambda}}$ με διακρίνουσα

$$\Delta = -4(1 + \sqrt{-\lambda})(1 - \sqrt{-\lambda}) = -4(1 - \lambda) \Rightarrow \Delta = 4(\lambda - 1)$$

Θέλουμε $\Delta \geq 0$ άρα $\lambda \geq 1$ όμως $\lambda < 0$ απορρίπτεται

$$iii) \lambda < 0 \Rightarrow r = \pm i\sqrt{\lambda}$$

άρα $\exists c_1, c_2 \in \mathbf{R}$ τ.ω.

$$X(x) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}x) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x), \quad 0 \leq x \leq \pi$$

και

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 \cos(\sqrt{\lambda}0) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}0) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

άρα

$$X(x) = c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x)$$

$$X'(x) = \sqrt{\lambda}c_2\cos(\sqrt{\lambda}x)$$

οπότε

$$X(\pi) = c_2\sin(\sqrt{\lambda}\pi)$$

και

$$X'(\pi) = \sqrt{\lambda}c_2\cos(\sqrt{\lambda}\pi)$$

άρα

$$\sqrt{\lambda}c_2\cos(\sqrt{\lambda}\pi) - \lambda c_2\sin(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow \sqrt{\lambda}\cos(\sqrt{\lambda}\pi) - \lambda\sin(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow$$

$$\cos\sqrt{\lambda}\pi - \sqrt{\lambda}\sin\sqrt{\lambda}\pi = 0$$

Αν $\cos\sqrt{\lambda} = 0 \Rightarrow \sin(\sqrt{\lambda}) = \pm 1$ άρα

$$-\sqrt{\lambda}(\pm 1) = 0 \Rightarrow \lambda = 0$$

άτοπο αφού $\lambda > 0$ άρα $\cos\sqrt{\lambda}\pi = 0$ οπότε

$$1 - \sqrt{\lambda}\frac{\sin\sqrt{\lambda}\pi}{\cos\sqrt{\lambda}\pi} = 0 \Rightarrow \tan(\sqrt{\lambda}\pi) = \frac{1}{\sqrt{\lambda}}$$

Τώρα θέλω να δείξουμε ότι για όλες τις θετικές λύσεις, το 1ο πρόβλημα επιλύεται

Έστω ότι $\exists \lambda_0 > 0$ ώστε η εξίσωση να μην έχει λύση δηλαδή

$$\tan(\sqrt{\lambda_0}\pi) = \frac{1}{\sqrt{\lambda_0}}$$

Θ.δ.ο. η $X_0 = c_2\sin(\sqrt{\lambda_0}x)$ είναι λύση του προβλήματος 1.

Όντως

$$X(0) = 0$$

επίσης

$$X'_0(\pi) - \lambda_0 X(\pi) = 0$$

οπότε για $\lambda_0 > 0$ βρήκαμε μια λύση του 1ου προβλήματος. Ατοπο Θα δείξουμε τώρα ότι το πλήθος των θετικών ιδιοτιμών είναι αριθμήσιμο, δηλαδή αρκεί να δείξουμε ότι το πλήθος των ριζών είναι αριθμήσιμο

Θέτουμε $z = \sqrt{x}\pi$, $z > 0$ και $\tan z = \frac{\pi}{z}$ Θεωρούμε τις συναρτήσεις

$$f_k(z) = z \tan z - \pi, \quad z \in \left((k - \frac{1}{2})\pi, (k + \frac{1}{2})\pi \right), \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

και

$$f'_k(z) = (z \tan z - \pi)' = z + \frac{z}{\cos^2 z} > 0$$

οπότε είναι γν. αύξουσα με

$$f_k \left(k\pi, \left(k + \frac{1}{2} \right) \pi \right) = (-1, +\infty)$$

και

$$\lim_{z \rightarrow (k + \frac{1}{2})\pi^-} \tan z = +\infty$$

άρα απο Θ.Μ.Τ η f_k έχει ακριώς μία ρίζα

Συμβολίζουμε $0 < \lambda_1 < \lambda_2 < \dots < \lambda_k < \dots$ και οι ρίζες

$$0 < z_1 < z_2 < \dots < z_k < \dots$$

$$\text{επομένως } z_k = \sqrt{\lambda_k} \pi$$

Για το 2ο πρόβλημα έχουμε ότι η λύση της είναι δύο γραμμικώς ανεξάρτητες συναρτήσεις

$$T_{k1}(t) = \cos(\sqrt{\lambda_k} t)$$

και

$$T_{k2}(t) = \sin(\sqrt{\lambda_k} t), \quad t \geq 0$$

άρα οι ιδιοσυναρτήσεις είναι

$$u_k(x, t) = a_k \cos(\sqrt{\lambda_k} t) + b_k \sin(\sqrt{\lambda_k} t), \quad t \geq 0$$

και η γενική λύση είναι

$$u(x, t) = \sum_{k=1}^{+\infty} \left(a_k \cos(\sqrt{\lambda_k} t) + b_k \sin(\sqrt{\lambda_k} t) \right) \sin(\sqrt{\lambda_k} x)$$

1)α) Να βρεθούν όλες οι λύσεις του προβλήματος

$$u_x(x, t) = 3x^2t + t, \quad x, t \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, t) = x^3 + x, \quad x, t \in \mathbf{R}$$

β) Αποδείξτε ότι το πρόβλημα

$$u_x(x, t) = 4x^2t + t, \quad x, t \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, t) = x^3 + x, \quad x, t \in \mathbf{R}$$

δεν έχει ομαλή λύση.

Λύση : α)

$$u_x(x, t) = 3x^2t + t \Rightarrow \frac{\partial}{\partial x}u = \frac{\partial}{\partial x}(x^3t + xt) \Rightarrow \frac{\partial}{\partial x}(u - x^3t - t) = 0 \Rightarrow$$

$$u(x, t) - (x^3t + xt) = A(t) \Rightarrow u(x, t) = x^3t + xt + A(t)$$

και

$$u_t(x, t) = x^3 + x \Rightarrow \frac{\partial}{\partial t}u = \frac{\partial}{\partial t}(x^3t + xt) \Rightarrow \frac{\partial}{\partial t}(u - x^3t - xt) = 0 \Rightarrow$$

$$u(x, t) - (x^3t + xt) = B(x) \Rightarrow u(x, t) = x^3t + xt + B(x)$$

άρα για $\forall x \in \mathbf{R}, \forall t \in \mathbf{R}$

$$A(t) = B(x)$$

άρα είναι σταθερές συναρτήσεις οπότε

$$u(x, t) = x^3t + xt + c_0, \quad x \in \mathbf{R}, t \in \mathbf{R}, c_0 \in \mathbf{R}$$

β) Έστω ότι υπάρχει ομαλή συνάρτηση που να ικανοποιεί τις u_x, u_t τότε

$$u(x, t) = \frac{4}{3}x^3t + xt + A(t), \quad x \in \mathbf{R}, t \in \mathbf{R}$$

και

$$u(x, t) = x^3t + xt + B(x), \quad x \in \mathbf{R}, t \in \mathbf{R}$$

Άρα για $t = 0 \Rightarrow$

$$B(x) = A(0), \quad x \in \mathbf{R}$$

Δηλαδή η B είναι σταθερή

Για $\xi=0$

$$A(t) = B(0), \quad t \in \mathbf{R}$$

δηλαδή A σταθερή άρα

$$u(x, t) = x^3 t + xt + c_1$$

και

$$u(x, t) = \frac{4}{3}x^3 t + xt + c_2$$

Θέτουμε $t = 1$ τότε

$$u(x, 1) = \frac{4}{3}x^3 + x + c_2$$

$$u(x, 1) = x^3 t + xt + c_1$$

άρα $\frac{4}{3} = 1$ άτοπο.

2) Να βρεθεί ή λύση του προβλήματος

$$(t + u(x, t)u_x(x, t) + tu_t(x, t) = x - t, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 1$$

$$u(x, 1) = 1 + x, \quad x \in \mathbf{R}$$

Λύση :

Έστω $\sigma(s) = u(x(s), t(s))$, $s \in \mathbf{R}$ τότε

$$\sigma'(s) = u_x(x(s), t(s)) x'(s) + u_t(x(s), t(s)) t'(s)$$

Επιλέγουμε $x'(s) = t + u(x, t)$ και $t'(s) = t$, $s \in \mathbf{R}$ ώστε να είναι οι συντελεστές της εξίσωσης, με $x(0) = x_0$ και $t(0) = 1$ τότε

$$\sigma'(s) = x(s) - t(s), \quad s \in \mathbf{R}$$

$$\sigma(0) = u(x(0), t(0)) = u(x_0, 1) = 1 + x_0, \quad x_0 \in \mathbf{R}$$

δηλαδή έχουμε ένα σύστημα συνήθων διαφορικών εξισώσεων

$$\left[\begin{array}{l} x'(s) = t + u(x, t), \quad x(0) = x_0 \\ t'(s) = t, \quad t(0) = 1 \\ \sigma'(s) = x(s) - t(s), \quad \sigma(0) = 1 + x_0 \end{array} \right] \Leftrightarrow$$

άρα

$$t'(s) = t(s) \Rightarrow t'(s) - t(s) = 0 \Rightarrow (e^{-s}t(s))' = 0$$

οπότε απο ΘΜΤ \Rightarrow

$$e^{-s}t(s) = e^0t(0) \Rightarrow t(s) = e^s, \quad s \in \mathbf{R}$$

επίσης

$$x'(s) = t(s) + \sigma(s) \quad \& \quad \sigma'(s) = x(s) - t(s)$$

αρα προσθέτοντας κατά μέλη

$$x'(s) + \sigma'(s) = x(s) + \sigma(s) \Rightarrow x'(s) - x(s) = \sigma(s) - \sigma'(s) \Rightarrow$$

$$e^{-t}(x'(s) - x(s)) = e^{-t}(\sigma(s) - \sigma'(s)) \Rightarrow$$

$$(e^{-t}x(s) - (-e^{-t})\sigma(s))' = 0 \Rightarrow e^{-t}x(s) - (-e^{-t})\sigma(s) = x(0) - \sigma(0) = x_0 + 1 + x_0 \Rightarrow$$

$$x(s) = -\sigma(s) + (1 + 2x_0)e^s, \quad s \in \mathbf{R}$$

άρα

$$\sigma'(s) = -\sigma(s) + (1 + 2x_0)e^s - e^s \Rightarrow \sigma'(s) + \sigma(s) = 2x_0e^s \Rightarrow (e^s\sigma(s))' = (x_0e^{2s})' \Rightarrow$$

$$(e^s\sigma(s) - x_0e^{2s})' = 0 \Rightarrow e^s\sigma(s) - x_0e^{2s} = \sigma(0) - x_0 \Rightarrow e^s\sigma(s) - x_0e^{2s} = 1 + x_0 - x_0 \Rightarrow$$

$$\sigma(s) = e^{-s} + x_0e^s$$

άρα τελικά

$$x(s) = -e^{-s} - x_0e^s + (1 + 2x_0)e^s \Rightarrow x(s) = -e^{-s} + (1 + x_0)e^s, \quad s \in \mathbf{R}$$

Έστω τυχαίο σημείο (x_1, t_1) , θα υπάρχει $\bar{s} = s$ τ.ω. $(x_1, t_1) = (x(\bar{s}), t(\bar{s}))$ άρα

$$u(x_{\bar{s}}, t_{\bar{s}}) = u(x_1, t_1)$$

και

$$x_1 = -e^{-\bar{s}} + (1 + x_0)e^{\bar{s}} \quad \& \quad t_1 = e^{\bar{s}}$$

Επομένως

$$u(x_1, t_1) = u(-e^{-\bar{s}} + (1 + x_0)e^{\bar{s}}, e^{\bar{s}}) = \frac{1}{t_1} + x_1 - \frac{t_1^2 - 1}{t_1} \Rightarrow$$

$$u(x_1, t_1) = x_1 - t_1 + \frac{2}{t_1}, \quad x_1 \in \mathbf{R}, \quad t_1 \geq 0$$

3) Να βρεθεί ή λύση του προβλήματος αρχικών τιμών

$$3u_{xx}(x, t) - 2u_{xt}(x, t) - u_{tt}(x, t) = 0, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, t) = g(x), \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f, g : \mathbf{R} \rightarrow \mathbf{R}$ δοθείσες ομαλές συναρτήσεις

Λύση :

Απο την χαρακτηριστική εξίσωση $3r^2 - 2r - 1 = 0$ έχουμε
 $\Delta = (-2)^2 - 4 \cdot 3 \cdot (-1) = 16 > 0$ άρα η διαφορική εξ. είναι υπερβολικού τύπου
 Θέτουμε

$$u(x, t) = U(\xi, \eta)$$

Η εξίσωση έχει σταθερούς συντελεστές, δηλαδή οι ρίζες είναι ανεξάρτητες των x, y άρα
 θέτουμε

$$\xi = ax + bt$$

$$\eta = cx + dt$$

τότε απο κανόνα αλυσίδας

$$u_x = U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c$$

$$u_t = U_\xi(\xi, \eta) \cdot b + U_\eta(\xi, \eta) \cdot d$$

$$u_{xx} = \frac{d}{dx} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c) = U_{\xi\xi}(\xi, \eta) \cdot a^2 + 2acU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + U_{\eta\eta}(\xi, \eta)c^2$$

$$u_{tt} = \frac{d}{dt} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot b + U_\eta(\xi, \eta) \cdot d) = U_\xi(\xi, \eta) \cdot b^2 + 2bdU_{\xi\eta} + U_{\eta\eta}(\xi, \eta) \cdot d^2$$

$$u_{xt} = \frac{d}{dx} (U_\xi(\xi, \eta) \cdot a + U_\eta(\xi, \eta) \cdot c) = abU_{\xi\xi}(\xi, \eta) + adU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\xi\eta}(\xi, \eta) + cdU_{\eta\eta}(\xi, \eta)$$

Αντικαθιστούμε στη διαφορική και έχουμε

$$(3a^2 - b^2 - 2ab)U_{\xi\xi} + (3c^2 - d^2 - 2cd)U_{\eta\eta} + (6ac - 2bd - 2ad - 2cb)U_{\xi\eta} = 0$$

Τώρα αφού είναι υπερ. τύπου προσπαθούμε να μηδενίσουμε τους συντελεστές των
 $U_{\xi\xi}$, $U_{\eta\eta}$ αλλά όχι του $U_{\xi\eta}$ γιάντο επιλέγουμε

$$a = b \quad \text{και} \quad c = -\frac{1}{3}d$$

οπότε ο συντελεστής του $U_{\xi\eta}$ γίνεται

$$(6ac - 2ad - 2cb - 2bd)U_{\xi\eta} = -\frac{16}{3}bdU_{\xi\eta} = 0$$

επίσης επιλέγουμε $b = 1$ και $d = -3$ οπότε οι καμπύλες είναι

$$\xi = x + t$$

$$\eta = x - 3t$$

και

$$16U_{\xi\eta} = 0 \Rightarrow U_{\xi\eta} = 0 \Rightarrow \frac{\partial}{\partial\eta} (U_{\xi}(\xi, \eta)) = 0 \Rightarrow U_{\xi}(\xi, \eta) = h(\xi) \Rightarrow$$

$$\frac{\partial}{\partial\xi} (U(\xi, \eta)) = \frac{\partial}{\partial\xi} \left(\int_0^{\xi} h(s) ds \right) \Rightarrow \frac{\partial}{\partial\xi} \left(U(\xi, \eta) - \int_0^{\xi} h(s) ds \right) = 0 \Rightarrow$$

$$U(\xi, \eta) - \int_0^{\xi} h(s) ds = h_1(\eta) \Rightarrow U(\xi, \eta) = A(\xi) + B(\eta)$$

άρα

$$u(x, t) = U(\xi, \eta) = A(\xi) + B(\eta) = A(x + t) + B(x - 3t), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

Όμως

$$u(x, 0) = f(x) \Rightarrow A(x) + B(x) = f(x) \quad *$$

$$u_t(x, 0) = g(x) \Rightarrow A'(x) - 3B'(x) = g(x) \Rightarrow (A(x) - 3B(x))' = g(x) \Rightarrow$$

αφου σταθερή συνάρτηση $\exists c_1 \in \mathbf{R}$ τ.ω.

$$A(x) - 3B(x) = \int_0^x g(s) ds + c_1 \Rightarrow^* A(x) = \frac{3}{4}f(x) + \frac{1}{4} \int_0^x g(s) ds + \frac{c_1}{4}, \quad x \in \mathbf{R}$$

άρα

$$B(x) = \frac{1}{4}f(x) - \frac{1}{4} \int_0^x g(s) ds - \frac{c_1}{4}$$

τελικά

$$u(x, t) = \frac{3}{4}f(x + t) + \frac{1}{4}f(x - 3t) + \int_{x-3t}^{x+t} g(s) ds, \quad x \in \mathbf{R}, \quad t \geq 0$$

4) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος αρχικών τιμών

$$3u_{xx}(x, t) - 2u_{xt}(x, t) - u_{tt}(x, t) = f(x), \quad x \in \mathbf{R}, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

$$u_t(x, 0) = 0, \quad x \in \mathbf{R}$$

όπου $f : \mathbf{R} \times [0, +\infty) \rightarrow \mathbf{R}$ δοθείσα ομαλή συνάρτηση

Λύση :

Θέλουμε τη λύση στο μη ομογενές πρόβλημα. Ψάχνουμε τις χαρακτηριστικές καμπύλες, οι οποίες βρέθηκαν στο πρόβλημα 3)

$$\xi = x + t \quad \& \quad \eta = x - 3t$$

Για τη λύση του μη ομογενούς θα χρησιμοποιήσουμε ταυτότητα *Green* :

$$\int \int_{\Omega} \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial t} \right) dx dt = \int_{\partial\Omega} Q dt + P dx$$

Επιλέγουμε $Q(x, t) = 3u_x(x, t) - 2u_t(x, t)$ και $P(x, t) = u_t(x, t)$ άρα

$$\int \int_{\Omega} (3u_{xx}(x, t) - 2u_{xt}(x, t) - u_{tt}(x, t)) dx dt = \int_{\partial\Omega} 3u_x(x, t) dt - 2u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dx \Rightarrow$$

$$\int_{\partial\Omega} 2u_x(x, t) dt + u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dx = \int \int_{\Omega} f(x, t) dx dt$$

Για το σύνορο $\partial\Omega_1$: $x - 3t = x_0 - 3t_0 \Rightarrow dx - 3dt = 0$ άρα

$$\begin{aligned} \int_{\partial\Omega_1} 3u_x(x, t) \frac{dx}{3} - 2u_t(x, t) dt + u_t(x, t) (3dt) &= \int_{\partial\Omega_1} u_x(x, t) dx + u_t(x, t) dt = \int_{\partial\Omega_1} du(x, t) = \\ &= u(x_0 - 3t_0, 0) - u(x_0, t_0) = -u(x_0, t_0) \end{aligned}$$

Για το $\partial\Omega_2$: $x + t = x_0 + t_0 \Rightarrow dx + dt = 0$ άρα

$$\begin{aligned} \int_{\partial\Omega_2} 3u_x(x, t) dx - 2u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dt &\Rightarrow \int_{\partial\Omega_2} -3u_x dx - 3u_t dt = \int_{\partial\Omega_2} -3du(x, t) = \\ &= -3u(x_0 + t_0, 0) + u(x_0, t_0) = -3u(x_0, t_0) \end{aligned}$$

Για το $\partial\Omega_3$: $t = 0 \quad \& \quad u = 0 \Rightarrow u_t = 0 \quad \& \quad u_x = 0$ άρα

$$\int_{\partial\Omega} 3u_x(x, t) dt - 2u_t(x, t) dt + u_t(x, t) dx = 0$$

άρα τελικά έχουμε

$$\begin{aligned} \int \int_{\Omega} f(x, t) dx dt &= -u(x_0, t_0) - 3u(x_0, t_0) \Rightarrow \int_0^{t_0} \int_{x_0 - 3t_0 + 3t}^{x_0 + t_0 - t} f(x, t) dx dt = -4u(x_0, t_0) \Rightarrow \\ &\Rightarrow u(x_0, t_0) = -\frac{1}{4} \int_0^{t_0} \int_{x_0 - 3t_0 + 3t}^{x_0 + t_0 - t} f(x, t) dx dt \end{aligned}$$

5) Να βρεθεί η λύση του προβλήματος

$$u_{xx}(x, y) + u_{yy}(x, y) = 0, \quad 0 < x < \pi, \quad y > 0$$

$$u(0, y) = u(\pi, y) = 0, \quad y > 0$$

$$u(x, 0) = \sin x + \sin^3 x, \quad 0 < x < \pi$$

με u φραγμένη

Λύση :

Ψάχνουμε λύσεις της μορφής

$$u(x, t) = Y(y)X(x)$$

τότε

$$u_{yy} = Y''(y)X(x)$$

$$u_{xx} = Y(y)X''(x)$$

άρα αντικαθιστώντας στην δ.ε. έχουμε

$$\frac{X''(x)}{X(x)} = -\frac{Y''(y)}{Y(y)} = -\lambda, \quad \lambda \in \mathbf{R}$$

με συνοριακές συνθήκες

$$X(0)Y(y) = 0 \Rightarrow X(0) = 0$$

$$X(\pi)Y(y) = 0 \Rightarrow X(\pi) = 0$$

οπότε έχουμε δύο προβλήματα

$$\left[\begin{array}{l} X''(x) + \lambda X(x) = 0 \\ X(0) = X(\pi) = 0 \end{array} \right] (1) \quad \& \quad \left[Y''(y) - \lambda Y(y) = 0 \right] (2)$$

Η (1) είναι γραμμική ομογενής με σταθερούς συντελεστές άρα απο την χαρακτηριστική εξίσωση : $p^2 + \lambda = 0 \Rightarrow p^2 = -\lambda$

i) $\lambda = 0$ άρα

$$X(x) = c_1 x + c_2$$

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_2 = 0 \quad \& \quad X(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

άρα

$$X(x) \equiv 0$$

απορρίπτεται αφού ψάχνουμε μη μηδενικές λύσεις

ii) $\lambda < 0 \Rightarrow p = \lambda$ ή $p = -\lambda$ άρα

$$X(x) = c_1 e^{\sqrt{-\lambda}x} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}x}$$

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 = -c_2$$

$$X(\pi) = 0 \Rightarrow c_1 e^{\sqrt{-\lambda}\pi} + c_2 e^{-\sqrt{-\lambda}\pi} = 0 \Rightarrow c_1 (e^{\sqrt{-\lambda}\pi} - e^{-\sqrt{-\lambda}\pi}) = 0$$

$$c_1 = 0 \ \& \ c_2 = 0$$

άρα $X(x) \equiv 0$ απορρίπτεται

iii) $\lambda < 0 \Rightarrow p^2 = i\sqrt{\lambda}$ ή $p^2 = -i\sqrt{\lambda}$ άρα

$$X(x) = c_1 \cos(\sqrt{\lambda}x) + c_2 \sin(\sqrt{\lambda}x)$$

$$X(0) = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

$$X(\pi) = 0 \Rightarrow c_2 \sin(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow \sin(\sqrt{\lambda}\pi) = 0 \Rightarrow \lambda_k = k^2 \quad k = 1, 2, \dots$$

$$X_k = \sin(kx)$$

άρα

$$Y''(y) - k^2 Y(y) = 0, \quad y > 0$$

και αφού είναι γραμμική ομογενής 2ης τάξης, η χαρακτ. εξίσωση είναι $r^2 - k^2 = 0 \Rightarrow r = \pm k$ άρα $\exists c_1, c_2 \in \mathbf{R}$ τ.ω.

$$Y(y) = c_1 e^{ky} + c_2 e^{-ky}, \quad y \geq 0$$

όμως εαν $c_1 \neq 0$ τότε $\lim_{y \rightarrow +\infty} Y(y) = \pm \infty$ άρα η y δεν είναι φραγμένη.

Επομένως $c_1 = 0$ και $c_2 \neq 0$ άρα

$$Y(y) = e^{-ky}, \quad k = 1, 2, \dots$$

άρα

$$u_k(x, y) = e^{-ky} \sin(kx)$$

και η γενική λύση

$$u(x, y) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k e^{-ky} \sin(kx)$$

όπου c_k οι συντελεστές *Fourier* τους οποίους θα υπολογίσουμε

$$u(x, 0) = \sum_{k=1}^{\infty} c_k \sin(kx) = \sin x + \sin^3 x = \sin x + \frac{3}{4} \sin x - \frac{1}{4} \sin 3x = \frac{7}{4} \sin x - \frac{1}{4} \sin 3x$$

επομένως

$$c_1 = \frac{7}{4}, \quad c_2 = 0, \quad c_3 = -\frac{1}{4}, \quad c_k = 0, \quad k \geq 4$$

άρα τελικά η λύση είναι

$$u(x, y) = \frac{7}{4}e^{-y} \sin x - \frac{1}{4}e^{-3y} \sin 3x$$

6) Αποδείξτε ότι το πρόβλημα αρχικών-συνοριακών τιμών

$$u_{xx}(x, t) - 2\sin x u_{xt}(x, t) - \cos^2 x u_{tt}(x, t) - \cos x u_t(x, t) = f(x, t), \quad 0 < x < 1, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = \phi(x), \quad 0 < x < 1$$

$$u_t(x, 0) = y(t), \quad t > 0$$

$$u(0, t) = h(t), \quad t > 0$$

$$u(1, t) = g(t), \quad t > 0$$

έχει το πολύ μια λύση. Οι εμφανιζόμενες συναρτήσεις είναι ομαλές.

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις δηλαδή

$$w(x, t) = u_1(x, t) - u_2(x, t)$$

τότε η w θα λύνει το ομογενές πρόβλημα

$$w_{xt} - 2\sin x w_{xt} - \cos^2 x w_{tt} - \cos x w_t = 0$$

$$w(x, 0) = 0, \quad 0 < x < 1$$

$$w_t(x, 0) = 0$$

$$w(0, t) = 0$$

$$w(1, t) = 0, \quad t > 0$$

(Προσοχή μόνο στο στο πρόχειρο)

$$0 = \int_0^1 u_t(u_{xx} - 2\sin x u_{xt} - \cos^2 x u_{tt} - \cos x u_t) dx =$$

$$= \int_0^1 u_t u_{xx} dx - 2 \int_0^1 \sin x u_t u_{xt} dx - \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{tt} dx - \int_0^1 \cos x u_t^2 dx$$

καταρχάς

$$- \int_0^1 \cos x u_t^2 dx = - \int_0^1 u_t^2 (\sin x)_x dx = -(\sin x u_t^2)_0^1 + \int_0^1 \sin x (u_t^2)_x dx =$$

$$= 0 + \int_0^1 2\sin x u_t u_{xt} dx \Rightarrow -2 \int_0^1 \sin x u_t u_{xt} dx - \int_0^1 \cos x u_t^2 dx = 0$$

άρα

$$\begin{aligned} 0 &= \int_0^1 u_t u_{xx} dx - \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{tt} dx = (u_t u_x)_0^1 - \int_0^1 u_x u_{xt} dx - \int_0^1 \cos^2 x \frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{u_t^2}{2} \right) dx = \\ &= - \int_0^1 \frac{\partial}{\partial t} \frac{u_x^2}{2} + \cos^2 x \frac{u_t^2}{2} dx = - \frac{\partial}{\partial t} \int_0^1 \left(\frac{u_x^2}{2} + \cos^2 x \frac{u_t^2}{2} \right) dx \end{aligned}$$

οπότε

$$E(t) = \int_0^1 \left(\frac{u_x^2}{2} + \cos^2 x \frac{u_t^2}{2} \right) dx$$

$$\begin{aligned} E'(t) &= \frac{d}{dt} \int_0^1 \left(\frac{u_x^2}{2} + \cos^2 x \frac{u_t^2}{2} \right) dx = \int_0^1 (u_x u_{xt} + \cos^2 x u_t u_{tt}) dx = \\ &= u_x u_t \Big|_0^1 - \int_0^1 u_t u_{xx} dx + \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{tt} dx = 0 - \int_0^1 u_t u_{xx} dx + \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{tt} dx = \\ &= - \int_0^1 u_t (2\sin x u_{xt} + \cos^2 x u_{tt} + \cos x u_t) dx + \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{xx} dx = \\ &= - \int_0^1 2\sin x u_t u_{xt} dx - \int_0^1 \cos x u_t^2 dx - \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{tt} dx + \int_0^1 \cos^2 x u_t u_{tt} dx = \\ &= - \int_0^1 2\sin x u_t u_{xt} dx - \int_0^1 \cos x u_t^2 dx = 0 \end{aligned}$$

άρα $E'(t) = 0$ για $t > 0$ και $E(0) = 0$ οπότε

$$0 \leq E(t) = E(0) = 0, \quad \forall t \geq 0 \Rightarrow E(t) = 0$$

επίσης

$$w_x(x, t) = 0 \quad \& \quad w_t(x, t) = 0$$

άρα απο Θ.Μ.Τ. $\exists \xi \in (0, t)$ για την w τ.ω.

$$w(x, t) - w(x, 0) = (t-0)u_t(x, \xi) = 0 \Rightarrow w(x, t) = w(x, 0) \Rightarrow w(x, t) = 0 \Rightarrow w \equiv 0 \Rightarrow$$

$$u_1 = u_2$$

άτοπο

1) Δίνεται η συνάρτηση $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbf{R}$ με τύπο

$$f(x) = \begin{cases} -\frac{\pi+x}{2}, & -\pi \leq x \leq 0 \\ \frac{\pi-x}{2}, & 0 < x \leq \pi \end{cases}$$

α) Να βρεθεί η σειρά *Fourier* της f

β) Σε ποιά συνάρτηση συγκλίνει η σειρά *Fourier* της f ;

Λύση : α)

Η f έχει σειρά *Fourier*

$$f \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$

όπου a_k, b_k οι συντελεστές *Fourier* με $k \in \mathbf{N}$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos kx \, dx, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin kx \, dx, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

οπότε

$$\begin{aligned} a_k &= \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 f(x) \cos kx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \cos kx \, dx = \\ &= -\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 \frac{\pi+x}{2} \cos kx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi-x}{2} \cos kx \, dx \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi+x}{2} \cos kx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi-x}{2} \cos kx \, dx \end{aligned}$$

Θέτουμε $u = -x \Rightarrow du = -dx$ και $x_1 = 0 \Rightarrow u_1 = 0$, $x_2 = -\pi \Rightarrow u_2 = \pi$

$$a_k = -\frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi-u}{2} \cos ku \, du + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi-x}{2} \cos kx \, dx = 0$$

$$\begin{aligned} b_k &= a_k = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 f(x) \sin kx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin kx \, dx = \\ &= -\frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^0 \frac{\pi+x}{2} \sin kx \, dx + \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \frac{\pi-x}{2} \sin kx \, dx = \end{aligned}$$

κάνουμε αλλαγή μεταβλητής $u = -x$ δηλαδή $\sin k(-u) = \sin(-ku) = -\sin ku$

$$\begin{aligned} b_k &= -\frac{1}{\pi} \int_0^\pi \frac{\pi - u}{2} - \sin ku \, du + \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \frac{\pi - x}{2} \sin kx \, dx = \\ &= \frac{2}{\pi} \int_0^\pi \frac{\pi - x}{2} \sin kx \, dx = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi (\pi - x) \sin kx \, dx = \\ &= -\frac{1}{k\pi} \int_0^\pi (\pi - x) (\cos kx)' \, dx = -\frac{1}{k\pi} (\pi \cos kx - x \cos kx) \Big|_0^\pi + \frac{1}{k\pi} \int_0^\pi \cos kx (\pi - x)' \, dx = \\ &= -\frac{1}{k\pi} (0 - \pi) \Big|_0^\pi - \frac{1}{k\pi} \int_0^\pi \cos kx \, dx = \frac{1}{k} - \frac{1}{k^2\pi} \int_0^\pi (\sin kx)' \, dx = \\ &= \frac{1}{k} - \frac{1}{k^2\pi} (\sin kx) \Big|_0^\pi = \frac{1}{k} \end{aligned}$$

επομένως

$$f \sim \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} \sin kx$$

β) Η f είναι συνεχής στα $(-\pi, 0)$, $(0, \pi)$ και ασυνεχής στο $x = 0$ άρα

Για $x \in (-\pi, 0)$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} \sin kx = f(x) = -\frac{\pi + x}{2}$$

Για $x \in (0, \pi)$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} \sin kx = f(x) = \frac{\pi - x}{2}$$

Για $x = 0$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k} \sin k(\pm\pi) = 0$$

2) Δίνεται η συνάρτηση $f : [0, 2\pi] \rightarrow \mathbf{R}$ με τύπο

$$f(x) = \frac{(\pi - x)^2}{4}, \quad 0 \leq x \leq 2\pi$$

α) Να βρεθεί η σειρά *Fourier* της f

β) Σε βρείτε τα αθροίσματα

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2}$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k^2}$$

Λύση : α)

Η f είναι συνεχής στο $[0, 2\pi]$ και $f(0) = f(2\pi) = \frac{\pi^2}{4}$

Η f έχει σειρά *Fourier*

$$f \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$

όπου a_k, b_k οι συντελεστές *Fourier* με $k \in \mathbf{N}$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \cos kx \, dx, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \sin kx \, dx, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

οπότε

$$\begin{aligned} a_0 &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \, dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \frac{(x - \pi)^2}{4} \, dx = \frac{1}{4\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi)^2 \, dx = \\ &= \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \frac{(x - \pi)^3}{3} \, dx = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{(x - \pi)^3}{3} \right)_0^{2\pi} = \dots = \frac{\pi^2}{6} \end{aligned}$$

Για κάθε $k \in \mathbf{N}$

$$\begin{aligned} a_k &= \frac{1}{4\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi)^2 \cos kx \, dx = \frac{1}{4k\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi)^2 (\sin kx)' \, dx = \\ &= \frac{1}{4k\pi} \left((x - \pi)^2 (\sin kx) \right)_0^{2\pi} - \frac{1}{4k\pi} \int_0^{2\pi} \left((x - \pi)^2 \right)' (\sin kx) \, dx = \\ &= 0 - \frac{1}{4k\pi} \int_0^{2\pi} 2(x - \pi) (\sin kx) \, dx = -\frac{1}{2k^2\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi) (\cos kx)' \, dx = \\ &= \frac{1}{2k^2\pi} \left((x - \pi) (\cos kx) \right)_0^{2\pi} - \frac{1}{2k^2\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi)' (\cos kx) \, dx = \\ &= \frac{1}{2k^2\pi} (\pi + \pi) - 0 = \frac{1}{k^2} \end{aligned}$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \sin kx \, dx = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \frac{(x - \pi)^2}{4} \sin kx \, dx =$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{1}{4\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi)^2 \sin kx \, dx = -\frac{1}{4k\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi)^2 (\cos kx)' \, dx = \\
&= -\frac{1}{4k\pi} (\pi^2 - \pi^2) + \frac{1}{4k\pi} \int_0^{2\pi} ((x - \pi)^2)' \cos kx \, dx = 0 + \frac{1}{2k\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi) \cos kx \, dx = \\
&= \frac{1}{2k^2\pi} \int_0^{2\pi} (x - \pi) (\sin kx)' \, dx = \frac{1}{2k^2\pi} ((x - \pi) \sin kx)_0^{2\pi} - \frac{1}{2k^2\pi} \int_0^{2\pi} \sin kx (x - \pi)' \, dx = \\
&= \frac{1}{2k^2\pi} (0 - 0) - \frac{1}{2k^2\pi} \int_0^{2\pi} \sin kx \, dx = 0
\end{aligned}$$

Επομένως η σειρά *Fourier* της f είναι

$$f(x) \sim \frac{\pi^2}{12} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \cos kx$$

β) Επειδή η σειρά *Fourier* της f συγκλίνει (και μάλιστα ομοιόμορφα) στο $[0, 2\pi]$

$$f(x) = \frac{\pi^2}{12} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \cos kx = \frac{(x - \pi)^2}{4}$$

Για $x = 0$ προκύπτει

$$\frac{\pi^2}{12} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} = \frac{\pi^2}{4} \Rightarrow \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} = \frac{\pi^2}{6}$$

Για $x = \pi$

$$\frac{\pi^2}{12} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \cos k\pi = 0 \Rightarrow \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{k^2} \cos k\pi = -\frac{\pi^2}{12} \Rightarrow \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k^2} = -\frac{\pi^2}{12}$$

αφού

$$\cos k\pi = \begin{cases} 1, & k=2n \\ -1, & k=2n+1 \end{cases} = (-1)^k$$

3) Έστω $f \in C^2(\mathbf{R})$ είναι 2π περιοδική συνάρτηση της οποίας η σειρά *Fourier* είναι

$$f \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$

Βρείτε τη σειρά *Fourier* της f'' (με χρήση των συντελεστών της σειράς *Fourier* της f)

Λύση :

Καταρχάς θα δείξουμε ότι αφού η f είναι 2π περιοδική και οι f', f'' είναι 2π περιοδικές

Έστω $x_0 \in \mathbf{R}$ τότε

$$f'(x_0 + 2\pi) = \lim_{x \rightarrow x_0 + 2\pi} \frac{f(x) - f(x_0 + 2\pi)}{x - (x_0 + 2\pi)}$$

με αλλαγή μεταβλητής $u = x - 2\pi$ άρα αν $x \rightarrow x_0 + 2\pi$ τότε $u \rightarrow x_0$ δηλαδή

$$f'(x_0 + 2\pi) = \lim_{x \rightarrow x_0 + 2\pi} \frac{f(x) - f(x_0 + 2\pi)}{x - (x_0 + 2\pi)} =$$

$$\lim_{u \rightarrow x_0} \frac{f(u + 2\pi) - f(x_0 + 2\pi)}{u - x_0} = \lim_{u \rightarrow x_0} \frac{f(u) - f(x_0)}{u - (x_0)} = f'(x_0)$$

αφού η f 2π περιοδική ,δηλαδή $f(x + 2\pi) = f(x)$, $\forall x \in \mathbf{R}$. Όμοια για την f''
 Η f έχει σειρά *Fourier*

$$f \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$

με συντελεστές *Fourier*

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \cos kx \, dx , \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \sin kx \, dx , \quad k = 1, 2, \dots$$

τότε επειδή η f παραγωγίζεται

$$f' \sim \frac{a_0(f')}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k(f') \cos kx + b_k(f') \sin kx)$$

με συντελεστές *Fourier*

$$a_k(f') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f'(x) \cos kx \, dx , \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$b_k(f') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f'(x) \sin kx \, dx , \quad k = 1, 2, \dots$$

τότε

$$a_0(f') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f'(x) \, dx = \frac{1}{\pi} f(x) \Big|_0^{2\pi} = \frac{1}{\pi} (f(2\pi) - f(0)) = 0$$

$$a_k(f') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f'(x) \cos kx \, dx = \frac{1}{\pi} (f(x) \cos kx)_0^{2\pi} - \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) (\cos kx)' \, dx =$$

$$= 0 + k \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \sin kx \, dx = kb_k(f), \quad k = 1, 2, \dots$$

$$b_k(f') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f'(x) \sin kx \, dx = \frac{1}{\pi} (f(x) \sin kx)_0^{2\pi} - \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) (\sin kx)' \, dx =$$

$$= -k \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \cos kx \, dx = -ka_k(f)$$

άρα

$$b_k(f') = -ka_k(f), \quad k = 1, 2, 3, \dots$$

άρα η σειρά *Fourier* της f' είναι

$$f' \sim \sum_{k=1}^{\infty} (kb_k(f) \cos kx - ka_k(f) \sin kx)$$

άρα η σειρά *Fourier* της f'' είναι

$$f'' \sim \frac{a_0(f'')}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k(f'') \cos kx + b_k(f'') \sin kx)$$

με συντελεστές *Fourier*

$$a_k(f'') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f''(x) \cos kx \, dx, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

$$b_k(f'') = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f''(x) \sin kx \, dx, \quad k = 1, 2, \dots$$

τότε ομοίως με πριν

$$a_0(f'') = 0, \quad a_k(f'') = kb_k(f'), \quad b_k(f'') = -ka_k(f')$$

οπότε

$$a_k(f'') = -k^2 a_k(f), \quad b_k(f'') = -k^2 b_k(f)$$

άρα τελικά η σειρά *Fourier* της f'' είναι

$$f'' \sim - \sum_{k=1}^{\infty} (k^2 a_k(f) \cos kx + k^2 b_k(f) \sin kx), \quad k = 1, 2, \dots$$

4) Έστω $f \in [0, \pi]$ είναι C^∞ είναι συνάρτηση για την οποία ισχύει $f(0) = 0 = f(\pi)$
 Με χρήση της ταυτότητας *Parseval* αποδείξτε ότι ισχύει

$$\int_0^\pi f^2(x) dx \leq \int_0^\pi (f'(x))^2 dx$$

Λύση :

Η f έχει σειρά *Fourier*

$$f \sim \sum_{k=1}^{\infty} b_k \sin kx$$

όπου

$$b_k = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin kx dx, \quad k = 1, 2, \dots$$

Επειδή το σύστημα ιδιοσυναρτήσεων

$$\sin kx, \quad k = 1, 2, \dots$$

είναι πλήρες, οπότε ταυτότητα *Parseval* ισχύει

$$\sum_{k=1}^{\infty} b_k^2 \int_0^\pi \sin^2 kx dx = \int_0^\pi f^2(x) dx$$

όπου

$$\begin{aligned} \int_0^\pi \sin^2 kx dx &= \int_0^\pi \frac{1 - \cos 2kx}{2} dx = \int_0^\pi \frac{dx}{2} - \frac{1}{2} \int_0^\pi \cos 2kx dx = \\ &= \frac{\pi}{2} - \frac{1}{4k\pi} \int_0^\pi (\sin 2kx)' dx = \frac{\pi}{2}, \quad k = 1, 2, \dots \end{aligned}$$

Επομένως η *Parseval* γίνεται

$$\sum_{k=1}^{\infty} b_k^2 \frac{\pi}{2} = \int_0^\pi f^2(x) dx$$

όμως Η f' έχει σειρά *Fourier*

$$f' \sim \sum_{k=1}^{\infty} b'_k \cos kx$$

όπου

$$b'_k = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f'(x) \cos kx dx, \quad k = 1, 2, \dots$$

επομένως ισχύει η ανισότητα *Bessel* άρα (το σύστημα ιδιοσυναρτήσεων δεν είναι πλήρες)

$$\sum_{k=1}^{\infty} (b'_k)^2 \int_0^\pi \cos^2 kx dx \leq \int_0^\pi (f'(x))^2 dx$$

όπου

$$\int_0^\pi \cos^2 kx dx = \int_0^\pi \frac{1 + \cos 2kx}{2} dx = \int_0^\pi \frac{dx}{2} + \frac{1}{2} \int_0^\pi \cos 2kx dx = \frac{\pi}{2}, \quad k = 1, 2, \dots$$

Επομένως

$$\sum_{k=1}^{\infty} (b'_k)^2 \frac{\pi}{2} \leq \int_0^\pi (f'(x))^2 dx$$

άρα

$$b'_k = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi f'(x) \cos kx dx = \frac{2}{\pi} (-f(\pi) - f(0)) + \frac{2k}{\pi} \int_0^\pi f(x) \sin kx dx = kb_k$$

δηλαδή $b'_k = kb_k$ διότι $f(0) = f(\pi) = 0$

Επομένως η *Bessel* γίνεται

$$\sum_{k=1}^{\infty} k^2 b_k^2 \frac{\pi}{2} \leq \int_0^\pi (f'(x))^2 dx$$

για τους $b_k^2 \geq 0$, $k \in \mathbf{N}$ ισχύει

$$0 \leq b_k^2 \leq k^2 b_k^2, \quad \forall k \in \mathbf{N} \Leftrightarrow 0 \leq b_k^2 \frac{\pi}{2} \leq k^2 b_k^2 \frac{\pi}{2}, \quad \forall k \in \mathbf{N}$$

και αφού οι σειρές αυτές συγκλίνουν προκύπτει ότι

$$\int_0^\pi f^2(x) dx \leq \int_0^\pi (f'(x))^2 dx$$

1) Έστω Ω φραγμένο χωρίο. Με χρήση της Αρχής του Μεγίστου αποδείξτε το μονοσήμαντο των λύσεων του προβλήματος

$$-\Delta u(x) = f(x), \quad x \in \Omega$$

$$u(x) = g(x), \quad x \in \partial\Omega$$

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις τότε η $w(x) = u_1 - u_2$, $X = (x, y) \in \Omega$ θα λύνει το πρόβλημα

$$-\Delta w(X) = 0, \quad X \in \Omega$$

$$w(X) = 0, \quad X \in \partial\Omega$$

πράγματι

$$\begin{aligned} -\Delta w(X) &= -w_{xx}(x, y) - w_{yy}(x, y) = -(u_1(x, y) - u_2(x, y))_{xx} - (u_1(x, y) - u_2(x, y))_{yy} = \\ &= -u_{1,xx}(x, y) + u_{2,xx}(x, y) - u_{1,yy}(x, y) + u_{2,yy}(x, y) = -\Delta u_1(X) + \Delta u_2(X) = f(x) - f(x) = 0 \end{aligned}$$

επειδή ικανοποιείται το $-\Delta w \leq 0 \Rightarrow \Delta w \geq 0$ και Ω φραγμένο χωρίο από υπόθεση, ισχύει η αρχή μεγίστου άρα

$$\max_{\bar{\Omega}} w(X) = \max_{\partial\Omega} w(X) \Rightarrow \max_{\bar{\Omega}} w(X) = 0, \Rightarrow w(X) \leq 0, \quad x \in \bar{\Omega} \quad (1)$$

επίσης ικανοποιείται και ότι $-\Delta w \geq 0 \Rightarrow \Delta w \leq 0$ και Ω φραγμένο χωρίο άρα από αρχή ελαχίστου ισχύει ότι

$$\min_{\bar{\Omega}} w(X) = \min_{\partial\Omega} w(X) \Rightarrow \min_{\bar{\Omega}} w(X) = 0, \Rightarrow w(X) \geq 0, \quad X \in \bar{\Omega} \quad (2)$$

τότε όμως απο (1), (2) \Rightarrow

$$w(X) \equiv 0 \Rightarrow u_1 = u_2, \quad x \in \bar{\Omega}$$

άτοπο αφού υποθέσαμε ότι οι λύσεις είναι διακεκριμένες .

2) Έστω Ω φραγμένο χωρίο. Με χρήση της Αρχής του Μεγίστου αποδείξτε το μονοσήμαντο των λύσεων του προβλήματος

$$u_t(x, t) - \Delta u(x, t) = f(x, t), \quad x \in \Omega, \quad t > 0$$

$$u(x, t) = h(x, t) , \quad x \in \partial\Omega, \quad t > 0$$

$$u(x, 0) = g(x) , \quad x \in \Omega$$

Λύση :

Έστω u_1, u_2 δύο διακεκριμένες λύσεις τότε η $w(x, t) = u_1(x, t) - u_2(x, t)$ θα λύνει το πρόβλημα

$$w_t(x, t) - \Delta w(x, t) = 0 , \quad x \in \Omega, \quad t > 0$$

$$w(x, t) = 0 , \quad x \in \partial\Omega , \quad t > 0$$

$$w(x, 0) = 0 , \quad x \in \Omega$$

Πράγματι

$$\begin{aligned} w_t(x, t) - \Delta w(x, t) &= (u_1(x, t) - u_2(x, t))_t - (u_1(x, t) - u_2(x, t))_{xx} - (u_1(x, t) - u_2(x, t))_{yy} = \\ &= (u_{1,t}(x, t) - u_{1,xx}(x, t) - u_{1,yy}(x, t)) - (u_{2,t}(x, t) - u_{2,xx}(x, t) - u_{2,yy}(x, t)) = \\ &= (u_{1,t}(x, t) - \Delta u_1(x, t)) - (u_{2,t}(x, t) - \Delta u_2(x, t)) = f(x, t) - f(x, t) = 0 \end{aligned}$$

Για κάθε $T > 0$ αυθαίρετο θεωρούμε $g_1, g_2 : \bar{\Omega} \times [0, T] \rightarrow \mathbf{R}$ τ.ω.

$$g_1(x, t) = 0 \quad \& \quad g_2(x, t) = 0$$

άρα για κάθε $x \in \Omega, t > 0$

$$w_t(x, t) - \Delta w(x, t) = 0 \Rightarrow w_t(x, t) - \Delta w(x, t) - g_1(x, t)w_x(x, t) - g_2(x, t)w_y(x, t) = 0 \Rightarrow$$

$$w_t(x, t) - \Delta w(x, t) - g_1(x, t)w_x(x, t) - g_2(x, t)w_y(x, t) \leq 0$$

επομένως για το παραβολικό χωρίο $\partial\Omega_T = \bar{\Omega} \times t = 0 \cup \partial\Omega \cup [0, T]$ ισχύει η αρχή του μεγίστου δηλαδή

$$\max_{x \in \bar{\Omega}, t \in [0, T]} w(x, t) = \max_{(x, t) \in \partial\Omega_T} w(x, t) \Rightarrow \max_{x \in \bar{\Omega}, t \in [0, T]} w(x, t) = 0$$

$$\Rightarrow w(x, t) \leq 0 , \quad x \in \Omega, \quad t \geq 0 \quad (1)$$

επίσης ικανοποιείται και ότι

$$w_t(x, t) - \Delta w(x, t) - g_1(x, t)w_x(x, t) - g_2(x, t)w_y(x, t) \geq 0$$

και για το ίδιο παραβολικό σύνορο ισχύει η αρχή του ελαχίστου

$$\min_{x \in \bar{\Omega}, t \in [0, T]} w(x, t) = \min_{(x, t) \in \partial\Omega_T} w(x, t) \Rightarrow \min_{x \in \bar{\Omega}, t \in [0, T]} w(x, t) = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow w(x, t) \geq 0 , \quad x \in \Omega, \quad t \geq 0 \quad (2)$$

τότε όμως απο (1), (2) \Rightarrow

$$w(x, t) \equiv 0 \Rightarrow u_1 = u_2, \quad x \in \bar{\Omega}, t \geq 0$$

άτοπο αφού υποθέσαμε ότι οι λύσεις είναι διακεκριμένες .

3) Έστω Ω φραγμένο χωρίο. Έστω επίσης u_1 είναι λύση του προβλήματος

$$-\Delta u_1(x) = f(x), \quad x \in \Omega$$

$$u_1(x) = g_1(x), \quad x \in \partial\Omega$$

Με χρήση της Αρχής Μεγίστου αποδείξτε ότι

$$|u_1(x) - u_2(x)| \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)|, \quad x \in \Omega$$

Λύση :

$$|u_1(x) - u_2(x)| \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)| \Leftrightarrow$$

$$-\max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)| \leq u_1 - u_2 \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)|$$

Η συνάρτηση $w = u_1 - u_2$ είναι λύση της

$$-\Delta w(x) = 0, \quad x \in \Omega$$

$$w(x) = g_1 - g_2, \quad x \in \partial\Omega$$

αφού ικανοποιείται το $\Delta w(x) \geq 0$ και Ω φραγμένο από αρχή μεγίστου

$$\max_{x \in \bar{\Omega}} w(x) = \max_{x \in \partial\bar{\Omega}} w(x) = \max_{x \in \partial\bar{\Omega}} (g_1 - g_2) \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)|$$

δηλαδή

$$u_1(x) - u_2(x) \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)|$$

Επίσης αφού

$$u_1(x) - u_2(x) \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)| \Rightarrow -\max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)| \leq u_1(x) - u_2(x)$$

άρα

$$|u_1(x) - u_2(x)| \leq \max_{x \in \partial\Omega} |g_1(x) - g_2(x)|, \quad x \in \Omega$$

4) Έστω $B_1 = \{x \in \mathbf{R}^2, |x| < 1\}$. Με χρήση της Αρχής του Μεγίστου αποδείξτε ότι η λύση του προβλήματος

$$-\Delta u(x) = f(x), \quad x \in B_1$$

$$u(x) = 0, \quad x \in \partial B_1$$

ικανοποιεί την εκτίμηση

$$|u(x)| \leq \frac{1}{4} \max_{x \in \overline{B_1}} |f(x)|, \quad x \in B_1$$

Λύση :

$$|u(X)| \leq \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \Leftrightarrow -\frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \leq u(X) \leq \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)|$$

Θ.Δ.Ο. $u(X) \leq \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)|$ οπότε

$$-\Delta u(X) = f(X) \leq \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \Rightarrow$$

$$-\Delta u(X) \leq \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \Leftrightarrow -\Delta u(X) \leq \Delta \left(\frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| (x^2 + y^2) \right) \Leftrightarrow$$

$$\Leftrightarrow \Delta \left(u(X) + \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| (x^2 + y^2) \right) \geq 0$$

άρα από την αρχή μεγίστου ισχύει ότι

$$\begin{aligned} & \max_{(x,y) \in \overline{B_1}} \left(u(X) + \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| (x^2 + y^2) \right) \\ &= \max_{(x,y) \in \partial B_1} \left(u(X) + \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| (x^2 + y^2) \right) \\ &= \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \end{aligned}$$

οπότε $\forall X = (x, y) \in \overline{B_1}$:

$$u(x, y) + \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| (x^2 + y^2) \leq \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \Rightarrow u(X) \leq \frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)|$$

Παρόμοια αποδεικνύουμε ότι

$$-\frac{1}{4} \max_{X \in \overline{B_1}} |f(X)| \leq u(X)$$