

Παράδειγμα 4: Εγκάρσια ταλάντωση ①
δοκιά.

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + a^2 \frac{\partial^4 u}{\partial x^4} = 0 \quad u: u(x, t)$$

$$x \in [0, L]$$

Συνοριακές συνθήκες $u(0, t) = u(L, t) = 0$
 $u_{xx}(0, t) = u_{xx}(L, t) = 0$

Αρχικές συνθήκες $u(x, 0) = f(x)$
 $u_t(x, 0) = g(x)$

Έστω $u(x, t) = \bar{X}(x) T(t)$

Με αντικατάσταση των εξισώσεων θα έχουμε

$$\bar{X}(x) \frac{d^2 T}{dt^2} + a^2 T(t) \frac{d^4 \bar{X}}{dx^4} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{a^2 T(t)} \frac{d^2 T}{dt^2} = - \frac{1}{\bar{X}(x)} \frac{d^4 \bar{X}}{dx^4} = \text{σταθερά}$$

Πριν προχωρήσουμε, ας δούμε το πρόβλημα του σταθερά.

Έστω ότι η σταθερά είναι θετική, τότε (2)

$$-\frac{1}{\bar{X}(x)} \frac{d^4 \bar{X}}{dx^4} = \lambda^4 \Rightarrow \text{(με } L > 0 \text{)} \\ \text{για απλοποίηση}$$

$$\Rightarrow \bar{X}''''(x) + \lambda^4 \bar{X}(x) = 0$$

Οι συνοριακές συνθήκες του προβλήματος είναι

$$\bar{X}(0) = \bar{X}(L) = 0$$

$$\bar{X}''(0) = \bar{X}''(L) = 0$$

Αναζητούμε λύσεις της μορφής $\bar{X}(x) = e^{\rho x}$

$$\text{Τότε } -\rho^4 = \lambda^4 \Rightarrow \rho^4 = -\lambda^4 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \rho = (-1)^{1/4} \lambda, -(-1)^{1/4} \lambda, (-1)^{3/4} \lambda, -(-1)^{3/4} \lambda$$

$$\rho = (0.707 + 0.707i)\lambda, (-0.707 - 0.707i)\lambda,$$

$$(-0.707 + 0.707i)\lambda, (0.707 - 0.707i)\lambda$$

Οι παραπάνω λύσεις έχουν ένα καθαρά εκθετικό μέρος και ένα γαλβανικό μέρος και δεν ικανοποιούν τις συνοριακές συνθήκες. Οπότε η σταθερά δεν μπορεί να είναι θετική.

Έστω ότι η βαθμίδα είναι μηδέν, τότε (3)

$$\frac{1}{X(x)} \frac{d^4 X}{dx^4} = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \bar{X}(x) = Ax^3 + Bx^2 + \Gamma x + \Delta$$

Από τις γνωστικές συνθήκες θα έχουμε

$$\bar{X}(0) = 0 \Rightarrow \Delta = 0$$

$$\bar{X}(L) = 0 \Rightarrow AL^3 + BL^2 + \Gamma L = 0 \quad (1)$$

$$\bar{X}'(x) = 3Ax^2 + 2Bx + \Gamma$$

$$\bar{X}''(x) = 6Ax + 2B$$

$$\bar{X}''(0) = 0 \Rightarrow 2B = 0 \Rightarrow B = 0$$

Οπότε $\bar{X}(x) = Ax^3 + \Gamma x$

$$\bar{X}''(L) = 0 \Rightarrow 6AL = 0 \Rightarrow A = 0$$

Άρα από την εξίσωση (1) θα έχουμε $\Gamma = 0$.

Οπότε $\bar{X}(x) = 0$ (τετριπτηνή λύση), άρα και η βαθμίδα δεν μπορεί να είναι μηδέν.

Οπότε μένει η περίπτωση που η σταθερά είναι αρνητική. Τότε

$$-\frac{1}{\bar{X}(x)} \frac{d^4 \bar{X}}{dx^4} = -\lambda^4 \Rightarrow \left(\text{με } \lambda > 0 \right)$$
$$\Rightarrow \bar{X}^{(4)}(x) - \lambda^4 \bar{X}(x) = 0$$

Αναζητούμε λύση της μορφής $\bar{X}(x) = e^{\rho x}$

$$\rho^4 - \lambda^4 = 0 \Rightarrow \rho = \lambda, -\lambda, i\lambda, -i\lambda$$

Οπότε η λύση θα είναι

$$\bar{X}(x) = S_1 e^{\lambda x} + S_2 e^{-\lambda x} + S_3 e^{i\lambda x} + S_4 e^{-i\lambda x}$$

$$\text{ή } \bar{X}(x) = A \cosh(\lambda x) + B \sinh(\lambda x) + \Gamma \cos(\lambda x) + \Delta \sin(\lambda x)$$

$$\bar{X}'(x) = \lambda A \sinh(\lambda x) + \lambda B \cosh(\lambda x) - \lambda \Gamma \sin(\lambda x) + \lambda \Delta \cos(\lambda x)$$

$$\bar{X}''(x) = \lambda^2 A \cosh(\lambda x) + \lambda^2 B \sinh(\lambda x) - \lambda^2 \Gamma \cos(\lambda x) - \lambda^2 \Delta \sin(\lambda x)$$

Εφαρμόζοντας τις ^{χωρικές} συνθήκες θα έχουμε

$$\begin{aligned} \bar{X}(0) = 0 &\Rightarrow A + \Gamma = 0 \\ \bar{X}''(0) = 0 &\Rightarrow \lambda^2(A - \Gamma) = 0 \end{aligned} \quad \left. \vphantom{\begin{aligned} \bar{X}(0) = 0 \\ \bar{X}''(0) = 0 \end{aligned}} \right\} \Rightarrow A = \Gamma = 0 \quad (5)$$

Energy

$$\bar{X}(L) = 0 \Rightarrow B \sinh(\lambda L) + \Delta \sin(\lambda L) = 0 \quad (2)$$

$$\begin{aligned} \bar{X}''(L) = 0 &\Rightarrow \lambda^2 B \sinh(\lambda L) - \lambda^2 \Delta \sin(\lambda L) = 0 \Rightarrow \\ &\Rightarrow B \sinh(\lambda L) - \Delta \sin(\lambda L) = 0 \quad (3) \end{aligned}$$

Αν προσδώσουμε τις εξισώσεις (2) και (3) θα έχουμε $2B \sinh(\lambda L) = 0 \Rightarrow B = 0$ αφού $\sinh(\lambda L) \neq 0$

Αν αφαιρέσουμε τις εξισώσεις (2) και (3)

$$\text{θα έχουμε } 2\Delta \sin(\lambda L) = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \sin(\lambda L) = 0 \Rightarrow \lambda L = n\pi, \quad n \in$$

$$n = 1, 2, 3, \dots$$

$$\text{Οπότε } \lambda = \frac{n\pi}{L}, \quad n \in n = 1, 2, 3, \dots$$

$$\text{Άρα } \bar{X}_n(x) = \Delta_n \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right), \quad n \in n = 1, 2, 3, \dots$$

Η εξίσωση για τη μεταβλητή $T(t)$ θα είναι

$$\frac{d^2 T}{dt^2} = -\lambda^4 a^2 T(t) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 T}{dt^2} + a^2 \lambda^4 T(t) = 0$$

Η γενική λύση της εξίσωσης είναι

$$T(t) = E \cos(a\lambda^2 t) + Z \sin(a\lambda^2 t)$$

Οπότε

$$T_n(t) = E_n \cos\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] + Z_n \sin\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right]$$

Οπότε οι ειδικές λύσεις θα είναι

$$u_n(x,t) = \Delta_n \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \cdot \left\{ E_n \cos\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] + Z_n \sin\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] \right\} =$$
$$= \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \left\{ a_n \cos\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] + b_n \sin\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] \right\}, \text{ με } n = 1, 2, 3, \dots$$

Οπότε η γενική λύση θα είναι

(7)

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \left\{ a_n \cos\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] + b_n \sin\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] \right\}$$

Οπότε πρέπει να προσδιορίσουμε τους συντελεστές a_n, b_n .

Από τις αρχικές συνθήκες θα έχουμε

$$u(x,0) = f(x) \Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} a_n \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) = f(x) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow a_n = \frac{2}{L} \int_0^L \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) f(x) dx$$

Επίσης

$$u_t(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \cdot$$

$$\left\{ -a_n \sin\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] + b_n \cos\left[a\left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 t\right] \right\}$$

Οπότε αφού $u_t(x,0) = g(x) \Rightarrow$

(8)

$$\Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} a \left(\frac{n\pi}{L} \right)^2 b_n \sin \left(\frac{n\pi x}{L} \right) = g(x) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow a \left(\frac{n\pi}{L} \right)^2 b_n = \frac{2}{L} \int_0^L \sin \left(\frac{n\pi x}{L} \right) g(x) dx \Rightarrow$$

$$\Rightarrow b_n = \frac{2}{aL} \left(\frac{L}{n\pi} \right)^2 \int_0^L \sin \left(\frac{n\pi x}{L} \right) g(x) dx$$

Άσκηση 1: Να λυθεί η μονοδιάστατη εξίσωση
αγωγής θερμότητας

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad u = u(x,t)$$

$$x \in [0, L]$$

με οριακές συνθήκες

$$u(0,t) = 0, \quad u_x(L,t) = 0$$

και αρχική συνθήκη

$$u(x,0) = T_0.$$

Λύση
Έχουμε $u(x,t) = \bar{X}(x)T(t)$ να έχουμε (8)

$$\bar{X}(x) \frac{dT}{dt} = T(t) \frac{d^2 \bar{X}}{dx^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{1}{T(t)} \frac{dT}{dt} = \frac{1}{\bar{X}(x)} \frac{d^2 \bar{X}}{dx^2} = \text{σταθερά}$$

Και εδώ η σταθερά να είναι αρνητική για να ικανοποιούνται οι συνοριακές συνθήκες $\bar{X}(0) = 0$ και $\bar{X}'(L) = 0$

Επιλέγω τη σταθερά $-\lambda$ (με $\lambda > 0$),

οπότε οι εξισώσεις μας να γίνουν

$$\frac{dT}{dt} = -\lambda T(t) \Rightarrow T(t) = C e^{-\lambda t}$$

Επίσης $\bar{X}''(x) + \lambda \bar{X}(x) = 0$

Θέτω $\lambda = k^2$ και να έχω λύση

$$\bar{X}(x) = A \cos(kx) + B \sin(kx)$$

Από τις συνοριακές συνθήκες να έχουμε

(9)

$$\bar{X}(0) = 0 \Rightarrow A = 0, \text{ άρα } \bar{X}(x) = B \sin(kx)$$

$$\bar{X}'(x) = Bk \cos(kx)$$

Έτσι από τη δεύτερη συνοριακή συνθήκη θα πάρουμε

$$\bar{X}'(L) = 0 \Rightarrow Bk \cos(kL) = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow kL = (2n+1) \frac{\pi}{2}, \text{ } k \in \mathbb{N} = 0, 1, 2, \dots$$

$$\Rightarrow k_n = \frac{(2n+1)\pi}{2L} = \frac{\omega_n \pi}{2L}, \text{ } k \in \omega \text{ περιττό!}$$

Οπότε

$$\bar{X}_n(x) = B_n \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] \quad \rightarrow \omega = 0, 1, 2, \dots$$

$$\text{ή } \bar{X}_\omega(x) = B_\omega \sin \left(\frac{\omega \pi x}{2L} \right) \text{ } k \in \omega \text{ περιττό!}$$

$$\text{και } T_n(t) = S_n e^{-\frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4L^2} t}, \text{ } k \in \mathbb{N} = 0, 1, 2, \dots$$

$$\text{ή } T_\omega(t) = S_\omega e^{-\frac{\omega^2 \pi^2}{4L^2} t}, \text{ } k \in \omega \text{ περιττό!}$$

Οπότε οι ειδικές λύσεις θα είναι

10

$$u_n(x,t) = \underbrace{B_n}_{a_n} \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] e^{-\frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4L^2} t}$$

με $n = 0, 1, 2, \dots$

4

$$u_m(x,t) = a_m \sin \left(\frac{m\pi x}{2L} \right) e^{-\frac{m^2 \pi^2}{4L^2} t}$$

με m περιττό!

Άρα η γενική λύση θα είναι

$$u(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] e^{-\frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4L^2} t} =$$

$$= \sum_{m: \text{περιττό!}} a_m \sin \left(\frac{m\pi x}{2L} \right) e^{-\frac{m^2 \pi^2}{4L^2} t}$$

Με εφαρμογή των αρχικών συνθηκών θα έχουμε

$$u(x,0) = f(x) = T_0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \sum_{n=0}^{\infty} a_n \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] = f(x) \Rightarrow \textcircled{11}$$

$$\Rightarrow a_n = \frac{\left(\sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right], f(x) \right)}{\left(\sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right], \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] \right)} \Rightarrow$$

$$\frac{L}{2}$$

$$\Rightarrow a_n = \frac{2}{L} \int_0^L \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] f(x) dx =$$

$$= \frac{2T_0}{L} \int_0^L \sin \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] dx =$$

$$= \frac{2T_0}{L} \left[\frac{2L}{(2n+1)\pi} \right] \cos \left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L} \right] \Big|_0^L =$$

$$= -\frac{4T_0}{(2n+1)\pi} \left[\cos \left[\frac{(2n+1)\pi}{2} \right] - \cos 0 \right] \Rightarrow$$

$$\downarrow \quad \downarrow$$

$$0 \quad 1$$

$$\Rightarrow a_n = \frac{4T_0}{(2n+1)\pi}$$

Οπότε θα έχουμε

$$u(x,t) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{4T_0}{(2n+1)\pi} \sin\left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L}\right] e^{-\frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4L^2} t}$$

$$= \frac{4T_0}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{2n+1} \sin\left[\frac{(2n+1)\pi x}{2L}\right] e^{-\frac{(2n+1)^2 \pi^2}{4L^2} t} =$$

$$= \frac{4T_0}{\omega} \sum_{\omega \text{ περιττό}} \frac{1}{\omega} \sin\left(\frac{\omega \pi x}{2L}\right) e^{-\frac{\omega^2 \pi^2}{4L^2} t}$$

Άσκηση 2: Να λυθεί η κυματική εξίσωση

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

με $x \in [0, \pi]$ και ομογενείς συνθήκες

$$u(0,t) = u(\pi,t) = 0 \quad \text{και}$$

$$\text{αρχική συνθήκη } u(x,0) = \sin^2 x \quad \text{και} \\ u_t(x,0) = 0.$$

Δίνεται ότι $\sin(3x) = 3 \sin x - 4 \sin^3 x$
λύση

Εδώ θα πρέπει να ακολουθήσουμε όλα τα βήματα που κάνετε στην κυματική εξίσωση (δείτε παράδειγμα 3) με την αντικατάσταση $L = \pi$ και $c = 1$ οπότε θα έχουμε γενική λύση

$$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \sin(nx) \left[a_n \cos(nt) + b_n \sin(nt) \right]$$

(Σημειώνουμε ότι για $L = \pi$ και $c = 1$, $\omega = 1$)

Με εφαρμογή των αρχικών συνθηκών θα έχουμε

$$u(x,0) = \sin^3 x \Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} a_n \sin(nx) = \sin^3 x$$

Εδώ χρησιμοποιήστε τη σχέση

$$\sin(3x) = 3 \sin x - 4 \sin^3 x \Rightarrow$$

$$\Rightarrow 4 \sin^3 x = 3 \sin x - \sin(3x) \Rightarrow$$

(14)

$$\Rightarrow \sin^3 x = \frac{3}{4} \sin x - \frac{1}{4} \sin(3x)$$

Οπότε $\sum_{n=1}^{\infty} a_n \sin(nx) = \frac{3}{4} \sin x - \frac{1}{4} \sin(3x) \Rightarrow$

$$\Rightarrow a_n = \begin{cases} \frac{3}{4}, & \text{για } n=1 \\ -\frac{1}{4}, & \text{για } n=3 \\ 0, & \text{για } n \neq 1, 3 \end{cases}$$

Από τη δεύτερη αρχική συνθήκη θα έχουμε

$$u_t(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \sin(nx) n \left[-a_n \sin(nt) + b_n \cos(nt) \right]$$

$$u_t(x,0) = 0 \Rightarrow \sum_{n=1}^{\infty} b_n n \sin(nx) = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow b_n = 0$$

Οπότε τελικά

$$u(x,t) = \frac{3}{4} \sin(x) \cos t - \frac{1}{4} \sin(3x) \cos(3t)$$

Άσκηση 3 : Να λυθεί η μονοδιάστατη εξίσωση αγωγής θερμότητας

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}, \quad u : u(x,t)$$

στο διάστημα $x \in [0, \pi]$ με

συνοριακές συνθήκες $u(0,t) = u(\pi,t) = 0$

και αρχική συνθήκη

$$u(x,0) = \sin^3 x$$

Λύση : Ακολουθήστε τη διαδικασία της άσκησης 2 και θα βρείτε

$$u(x,t) = \frac{3}{4} e^{-t} \sin x - \frac{1}{4} e^{-9t} \sin(3x)$$