

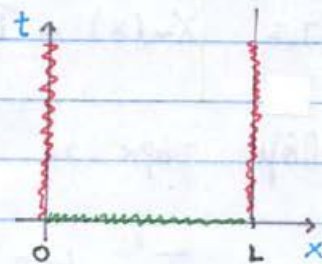
Μάθημα 2^ο ΕΒ. Μερικές Διαφορικές Εξισώσεις I Στρατής 26/2/2019

Παράδειγμα: Έστω το πρόβλημα Αρχικών Συνοριακών Τιμών

u_{tt} - c² u_{xx} = 0, x ∈ (0, L), t > 0 c > 0 : σταθερά

u(x, 0) = φ(x) φ, ψ : επαρκώς ομαλές
u_t(x, 0) = ψ(x) x ∈ [0, L] } αρχικές συνθήκες

u(0, t) = u(L, t) = 0 t ≥ 0 Συνοριακές συνθήκες Dirichlet



u(x, t) = X(x) · T(t)

λ: διαχωριστική σταθερά

{ X'' + λX = 0
X(0) = X(L) = 0 } ← Ένα πρόβλημα Sturm-Liouville
Ιδιότητες & Ιδιοσυναρτήσεις

T'' + λc²T = 0

Πάμε να λύσουμε το πρόβλημα Sturm-Liouville

(i) λ = 0 ⇒ X'' = 0 ⇒ X(x) = Ax + B εφαρμόζω τις συνθήκες
0 = X(0) = B
0 = X(L) = AL ^{L ≠ 0} ⇒ A = 0 } ⇒ X(x) ≡ 0 δεν μας κάνει αφού δεν ψάχνουμε την τετρήνη

(ii) λ < 0 : λ = -γ² (για ευκολία)
X'' - γ²X = 0 ⇒ X(x) = A · e^{γx} + B · e^{-γx}
0 = X(0) = A + B
0 = X(L) = A · e^{γL} + B · e^{-γL} } ⇒ A = B = 0 ⇒ X(x) ≡ 0 (ότι τετριμ)

(iii) λ > 0 : λ = β²
X'' + β²X = 0 ⇒ X(x) = A · cos(β · x) + B · sin(β · x)
0 = X(0) = A
0 = X(L) = B · sin(β · L) } ⇒ B = 0 ⇒ X(x) ≡ 0 (ότι τετριμ)
Sim(βL) = 0 ⇒ β · L = n · π ⇒ β_n = n · π / L, n = 1, 2, ...

1

Άρα έχουμε λύσεις για $\lambda_n = \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2, n=1,2,\dots$

Τις $X_n(x) = B_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \quad n=1,2,\dots$

Πάμε τώρα να λύσουμε το $T'' + \lambda C^2 T = 0$ για τα λ_n που βρήκαμε

$\Rightarrow T_n'' + \left(\frac{n\pi}{L}\right)^2 C^2 T_n = 0 \quad n=1,2,\dots \Rightarrow T_n(t) = C_n \cdot \cos\left(\frac{n\pi c t}{L}\right) + D_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi c t}{L}\right)$

As ορίσουμε $u_n(x,t) = X_n(x) \cdot T_n(t)$ τα οποία είναι λύσεις

Άρα είναι λύση και το

$u(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \tilde{A}_n \cdot \cos\left(\frac{n\pi c t}{L}\right) + \tilde{B}_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi c t}{L}\right) \right\} \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$

Για να υπολογίσουμε τα \tilde{A}_n, \tilde{B}_n

$\varphi(x) = u(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} \tilde{A}_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$

Παραγωγίζω ως προς t $\Rightarrow u_t(x,t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left\{ \frac{n\pi c}{L} \left[\tilde{B}_n \cdot \cos\left(\frac{n\pi c t}{L}\right) - \tilde{A}_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi c t}{L}\right) \right] \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right\}$

$\psi(x) = u_t(x,0) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[\frac{n\pi c}{L} \tilde{B}_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right]$

Αναπτύσσω τις $\varphi(x), \psi(x)$ σε σειρές Fourier

$\varphi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[a_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right] \quad \text{όπου} \quad a_n = \frac{2}{L} \int_0^L \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \varphi(x) dx$

$\psi(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[b_n \cdot \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \right] \quad \text{όπου} \quad b_n = \frac{2}{L} \int_0^L \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \psi(x) dx$

Έτσι προκύπτει: $\tilde{A}_n = a_n$ και $\tilde{B}_n = \frac{L}{n\pi c} \cdot b_n$

Άσκηση

Έστω το προηγούμενο ΠΑΣΤ

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0, \quad x \in (0, L) \quad t > 0, \quad c > 0 \text{ : σταθερό}$$

$$u(x, 0) = \varphi(x) \quad | \quad x \in [0, L]$$

$$u_t(x, 0) = \psi(x) \quad | \quad \text{ελαφρώς ομαλές}$$

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

Ορίζω :

$$K(t) := \frac{1}{2} \int_0^L u_t^2(x, t) dx \quad : \text{κινητική ενέργεια}$$

$$V(t) := \frac{c^2}{2} \int_0^L u_x^2(x, t) dx \quad : \text{δυναμική ενέργεια}$$

$$E(t) := K(t) + V(t) \quad : \text{ολική ενέργεια}$$

$$T := 2L/c \quad : \text{περίοδος ταλαντώσεως}$$

$$\tilde{K} := \frac{1}{T} \int_0^T K(t) dt \quad \text{μέση κινητική}$$

$$\tilde{V} := \frac{1}{T} \int_0^T V(t) dt \quad \text{μέση δυναμική}$$

Να δείξει ότι

(i) $E(t) = E$ σταθερό $\forall t \geq 0$ (Διατήρηση της Ενέργειας)

(ii) $\tilde{K} = \tilde{V} = E/2$ (Ισοκατανομή της μέσης κινητικής και μέσης δυναμικής ενέργειας)

Υπόδειξη: $E := \sum_{n=1}^{\infty} \left[\left(\frac{mnc}{2L} \right)^2 \alpha_n^2 + \frac{1}{4} \cdot \beta_n^2 \right]$ όπου α_n, β_n αυτά που βρήκατε πριν.

Εξίσωση της Μεταφοράς

$$u: \mathbb{R}^m \times [0, \infty) \rightarrow \mathbb{R} \quad x = (x_1, \dots, x_m) \in \mathbb{R}^m, \quad u = u(x, t)$$

$$Du = \text{grad} \cdot u = \nabla u = D_x u = \left[\frac{\partial u}{\partial x_1}, \dots, \frac{\partial u}{\partial x_m} \right]$$

$$b = (b_1, \dots, b_m) \in \mathbb{R}^m \quad : \text{σταθερό (γνωστό) διάνυσμα}$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} + b \cdot Du = 0, \quad \text{στο } \mathbb{R}^m \times [0, \infty) \quad \text{Εξίσωση μεταφοράς}$$

Για $m=1 \rightarrow u_t + b \cdot u_x = 0, \quad \mathbb{R} \times [0, \infty) \quad x \in \mathbb{R}, t > 0$

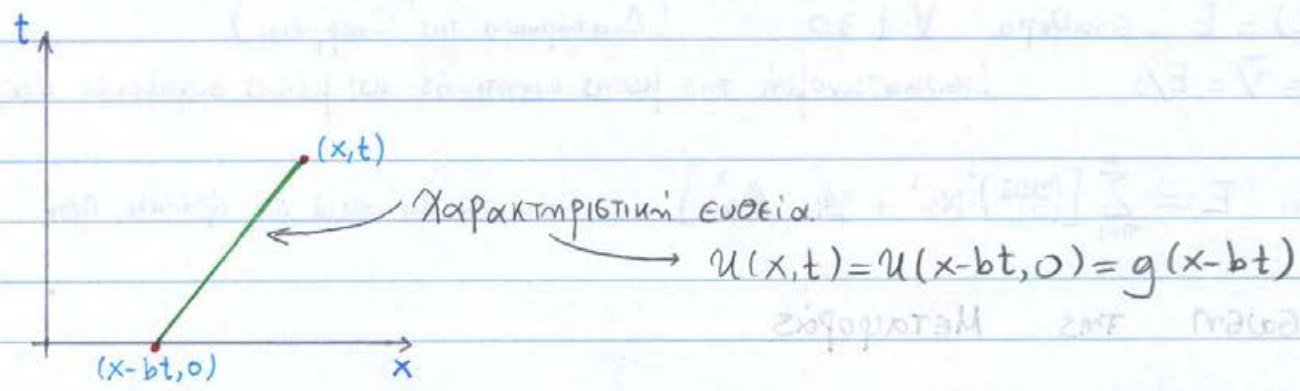
Η ιδέα είναι η εξής: Αν μπορώ να την ανάχω σε συνθήκη (δεν είναι πάντα εφικτό) θέλω να βρω καμπύλες πάνω στο επίπεδο που πάνω σε αυτές θα ανάχεται σε συνθήκη.

$x = x(t) : C$ καμπύλη . Πάνω στην $C : u(x, t) = u(x(t), t)$
Παραγωγίζω πάνω στην C

$\frac{du}{dt} = \frac{\partial u}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial u}{\partial t}$ επιλέγω $\frac{dx}{dt} = b \Rightarrow \frac{du}{dt} = 0 \Rightarrow$ πάνω στην C η u σταθερή
Ευθείες $\rightarrow x = bt + x_0$, x_0 σταθερά
(Χαρακτηριστικές ευθείες) πάνω σε αυτές η u είναι σταθερή

Π.α.τ

(*) $\begin{cases} u_t + bu_x = 0 \\ u(x, 0) = g(x) \end{cases}$, $x \in \mathbb{R}, t > 0$, b : σταθερά, $g \in C^1$



Θεώρημα: Το πατ (*) με $g \in C^1(\mathbb{R})$ έχει κλαστική λύση

Παρατηρήσεις: ① Αν η g δεν είναι C^1 τότε δεν έχω κλαστική λύση, έχει αδύνατη λύση. Μπορούμε να δούμε πχ το πατ με

$u(x, 0) = g(x) = \begin{cases} 0, & |x| > 1 \\ 1 - |x|, & |x| \leq 1 \end{cases} \rightarrow u(x, t) = \begin{cases} 0, & x > 1-t \text{ ή } x < -1-t \\ 1 - |x+t|, & -1-t < x < 1-t \end{cases}$

② Καθώς τοποθετημένο πρόβλημα αν απαντάμε καταφατικά και στα 3 που ακολουθούν: (1) Υπαρξη, (2) Μοναδικότητα (3) Συνεχής εξάρτηση από τα δεδομένα.