

25/11/19

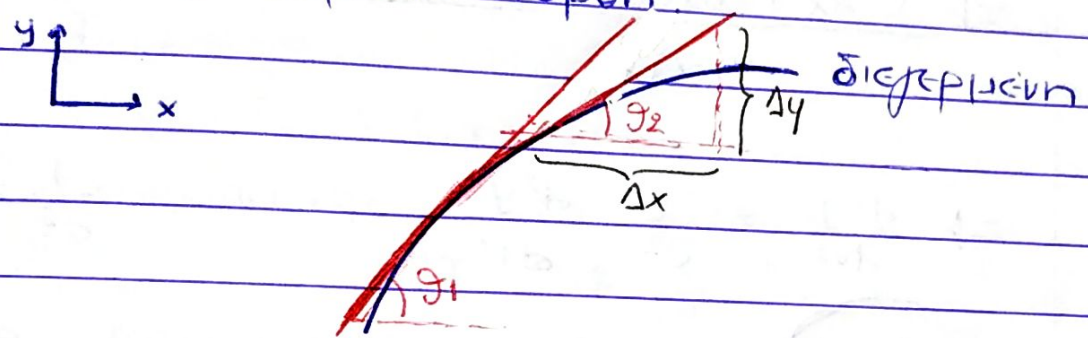
Η Εξίσωση Κυματός

Σε μία διαίσταση μ χωρίτ. ότι η εξίσωση κυματός είναι

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = c^2 \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

x -μετατόπιση, t -χρόνος, h -πλάτος κυματός,
 c -ταχύτητα φωτός.

Μπορεί να μοντελοποιεί κυμάτα που διαδίδονται σε μία χορδή.



χορδή σταθερά τάση T
μάζα / μονάδα μήκους μ (σταθερά)

Με ευδιαφέρει ο κοίτακορυφός αξονας.

Η δύναμη που ασκείται είναι: $F = T \sin \theta_2 - T \sin \theta_1$

Θεωρούμε μικρά μ για εκτροπή για τις οποίες $\sin \theta \approx \tan \theta \approx \theta$

Μικρή μ για $\theta \approx 0$
 $\Rightarrow \cos \theta \approx 1$
 $\kappa \cdot \tan \theta = \sin \theta / \cos \theta + \dots$

Μια πρώτη σκέψη...

Δευτερο (αυστηρι)
 σχεση γιατι
 $\sin \theta \approx \tan \theta \approx \theta$:
Taylor !

Αρα:

$F \approx T \cdot (\tan \theta_2 - \tan \theta_1)$
 αλλα $\tan \theta = \frac{\Delta y}{\Delta x}$

Συνεπως:

$F \approx T \cdot \left(\frac{\Delta y}{\Delta x} \Big|_{x_2} - \frac{\Delta y}{\Delta x} \Big|_{x_1} \right)$

Ομοια: $F = T \cdot \left(\frac{dy}{dx} \Big|_{x+\Delta x} - \frac{dy}{dx} \Big|_x \right)$

Νομος Newton: $F = ma = m \cdot \frac{d^2 y}{dt^2}$
 \uparrow
 $= (\mu \cdot \Delta x) \cdot \frac{d^2 y}{dt^2}$

$T \cdot \left(\frac{dy}{dx} \Big|_{x+\Delta x} - \frac{dy}{dx} \Big|_x \right) = \mu \cdot \Delta x \cdot \frac{d^2 y}{dt^2}$

$= \mu \cdot \frac{\left(\frac{dy}{dx} \Big|_{x+\Delta x} - \frac{dy}{dx} \Big|_x \right)}{\Delta x} = \frac{\mu}{T} \cdot \frac{d^2 y}{dt^2}$

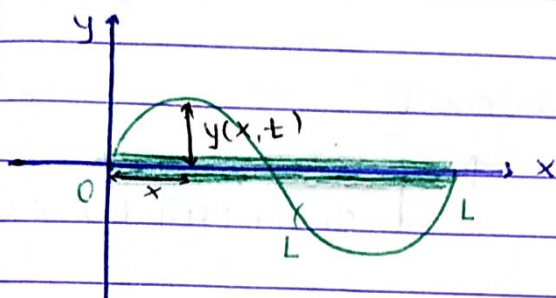
$= \mu \cdot \frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{1}{c^2} \cdot \frac{d^2 y}{dt^2}$, οπου $\frac{1}{c^2} = \frac{\mu}{T}$

Ανλ: η εξισωση κυματα είναι ομοιομορφια
 ο νομος του Νευτων

Η εξισωση κυματα είναι ιδια για το καθε ορταν.
 Αρα τι αλλοιζει καθε φορα ?
 ↳ Η αρχικη συνθηκη !!

Πώς μπορούμε να διακρίνουμε τον ήχο κάθε φορά; (π.χ. δεν υπερδύω ποτέ το τυμπάνο με την κλωβίρα)
 Γιατί ∃ τόσα διαφορετικά όργανα?

Θα μελετήσουμε την εξίσωση κύματος στη μία κ. στη πολλή διαστάσεις...



$$\frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = c^2 \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial x^2}$$

Δύο παραρτήρες κ. στον χώρο, δίνω συνοριακές συνθ.

$$y(0, t) = y(L, t) = 0$$

χρόνο αρχικές συνθήκες:
$$\begin{cases} y(x, 0) = f(x) \\ y_t(x, 0) = 0 \end{cases}$$

Χρησιμοποιώ τη μέθοδο του χωρισμού των μεταβλητών (separation of variables)

$$y(x, t) = X(x) \cdot T(t)$$

αντικαθιστώ στην εξίσωση

$$X T'' = c^2 X'' T \Rightarrow \underbrace{\frac{1}{c^2} \cdot \frac{T''}{T}}_{\text{συνλθν χρόνου}} = \underbrace{\frac{X''}{X}}_{\text{συνλθν χώρου}} = \lambda \in \mathbb{R}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} T'' - c^2 \lambda T = 0 \\ X'' - \lambda X = 0 \end{cases}$$

Θεωρώ $\lambda > 0$

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

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

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

$$\Rightarrow \begin{cases} c_2 = 0 \\ e^{\sqrt{\lambda} L} - e^{-\sqrt{\lambda} L} = 0 \end{cases} \text{ ΑΠΟΡΡ.}$$

$$\Rightarrow e^{2\sqrt{\lambda}L} = 1 \Rightarrow \lambda = 0 \quad \underline{\text{ΑΠΟΡΡ.}}$$

Αρα αποκλείεται $\lambda > 0$

Θεωρώ λοιπόν $\lambda < 0$:

$$\begin{cases} T'' + c^2|\lambda|T = 0 \\ X'' + |\lambda|X = 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} T(t) = A_1 \sin(\sqrt{|\lambda|}ct) + A_2 \cos(\sqrt{|\lambda|}ct) \\ X(x) = c_1 \sin(\sqrt{|\lambda|x}) + c_2 \cos(\sqrt{|\lambda|x}) \end{cases}$$

Συνοριακές συνθήκες:

$$\begin{cases} y(0) = 0 \\ y(L) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} c_2 = 0 \\ c_1 \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot L) = 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} c_2 = 0 \\ c_1 = 0 \quad \underline{\text{ΑΠΟΡΡ.}} \\ \sin(\sqrt{|\lambda|} \cdot L) = 0 \end{cases} \Rightarrow \sqrt{|\lambda|} \cdot L = n\pi$$
$$\Rightarrow \boxed{\sqrt{|\lambda|} = \frac{n\pi}{L}}$$

Αρχικές συνθήκες:

$$\begin{cases} y(x,0) = f(x) \\ y_t(x,0) = 0 \end{cases} \Rightarrow A_2 = 0$$

$$\begin{aligned} y(x,t) &= B \sin(\sqrt{|\lambda|x}) \cos(\sqrt{|\lambda|}ct) \\ &= B \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \cos\left(\frac{nc\pi t}{L}\right) \end{aligned}$$

Όμως: $y(x,0) = f(x) = B \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right)$

Γιατί αυτό να είναι στηθ. ?

Τι λόγοι έχω κείναι ?

↳ Έχω πρόβλημα στο η

Η λύση μας είναι μια υπέρθεση **ΟΛΩΝ** των δυνατών λύσεων. Άρα:

$$f(x) = \int_{n=0}^{\infty} B \sin \frac{n\pi x}{L}$$

Γιατί μπορούμε να το γράψουμε αυτό;
 ↳ Διότι \sin (όπως \cos) είναι βαση ($\sin x, \sin 2x, \sin 3x, \dots$)

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

FOURIER !

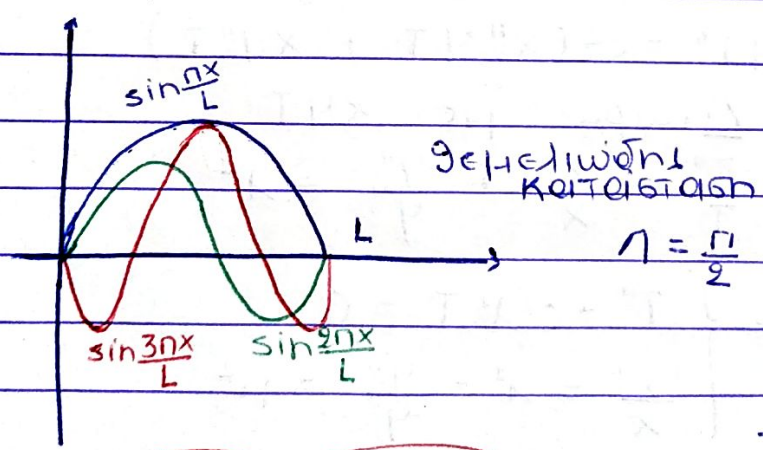
$$\int_0^L \sin\left(\frac{n\pi x}{L}\right) \cdot \sin\left(\frac{m\pi x}{L}\right) dx = \begin{cases} 0, & n \neq m \\ c, & n = m \end{cases}$$

(γιατί αν είναι ίσα, είναι ορθοκανονικά ($c=1$))

Τι βρήκαμε

$$|\lambda| = \lambda = \frac{n\pi}{L}$$

αυτιστοιχεί στη φυσική συχνότητα της χορδής.
 Η κάθε ιδιότητα λ αυτιστοιχεί σε μια ιδιότητα



Παρατήρηση:

Η περίπτωση $\lambda=0$
 $\frac{1}{c^2} \cdot \frac{T''}{T} = \frac{X''}{X} = \lambda = 0$

$$\Rightarrow \begin{cases} T'' = 0 \\ X'' = 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} T = c_1 t + c_2 \\ X = a_1 x + a_2 \end{cases}$$

ΑΠΟΡΡ. λείψα $a_1 x$. συγ.

$$\int \sin(ax) \sin(bx) dx = ?$$

$$\sin x = \frac{1}{2i} \cdot (e^{ix} - e^{-ix})$$

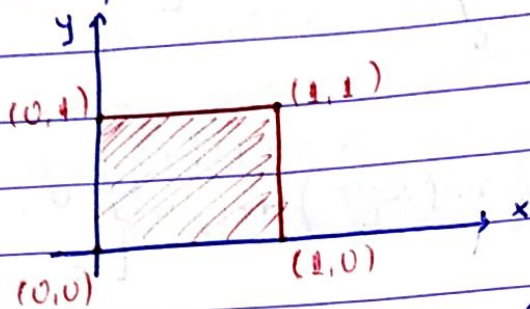
$$\cos x = \frac{1}{2} \cdot (e^{ix} + e^{-ix})$$

Η εξίσωση τυμπάνου

Βρίσκουμε στη 3 διαστάσει:

$$\frac{\partial^2 z}{\partial t^2} = c^2 \nabla^2 z = c^2 \left(\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} \right)$$

Θεωρώ το μοναδιαίο τετράγωνο τυμπάνου



Αρχικές Συνθήκες:
$$\begin{cases} z(x, y, 0) = f(x) \\ z_t(x, y, 0) = 0 \end{cases}$$

Συνοριακές συνθήκες:
$$\begin{cases} z(0, y, t) = z(1, y, t) = 0 \\ z(x, 0, t) = z(x, 1, t) = 0 \end{cases}$$

Απαιτούμε φραγμένα λύσει.

Όπως κ. προηγουμένα εφαρμόζουμε χωρισμό μεταβλητών $z(x, y, t) = X(x) \cdot Y(y) \cdot T(t)$.

Αντικαθιστώ στην εξίσωση

$$XYT'' = c^2 (X''YT + XY''T)$$

Διαίρω με XYT

$$\frac{1}{c^2} \cdot \frac{T''}{T} = \frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} = \lambda^2$$

$$\Rightarrow \begin{cases} T'' - c^2 \lambda^2 T = 0 \\ \frac{X''}{X} = \lambda^2 - \frac{Y''}{Y} = \mu^2 \end{cases}$$

είναι ίσα όταν είναι σταθ.

$$\Rightarrow \begin{cases} X'' + \mu^2 X = 0 \\ Y'' + (\lambda^2 - \mu^2) Y = 0 \end{cases}$$

Η απαίτηση για φραγή λυσιμ επιβαλλεί
αυτά τα πρόσημα κ' το σύστημα τελικά είναι:

$$\begin{cases} T'' + \lambda^2 c^2 T = 0 \\ X'' + \mu^2 X = 0 \\ Y'' + (\lambda^2 - \mu^2) Y = 0 \end{cases}$$

Λύση:

$$\begin{cases} X = a_1 \cos(\mu x) + b_1 \sin(\mu x) \\ Y = a_2 \cos(\sqrt{\lambda^2 - \mu^2} \cdot y) + b_2 \sin(\sqrt{\lambda^2 - \mu^2} \cdot y) \\ T = a_3 \cos(\lambda ct) + b_3 \sin(\lambda ct) \end{cases}$$

$$\left. \begin{array}{l} \text{Συνοριακές συνθήκες στο } 0 : a_1 = a_2 = b_3 = 0 \\ \text{στο } l : \begin{cases} \mu = m\pi \\ \lambda^2 = (n^2 + m^2)\pi^2 \end{cases} \end{array} \right\}$$

$$\Rightarrow \lambda = \sqrt{n^2 + m^2} \cdot \pi$$

Στην περίπτωση της χορδής:

$$\lambda = \frac{n\pi}{L} \quad (L=1) \\ = n\pi$$

Αν $\lambda_0 = \pi$ ($n=1$) : $\lambda_n = n \cdot \lambda_0$ μελωδία

Στην περίπτωση τυμπάνου:

$$\begin{array}{ccc} n=1, m=1 & n=0, m=1 & n=1, m=0 \\ \lambda = \sqrt{2}\pi & \lambda = \pi & \lambda = \pi \end{array}$$

Η ιδιότητα της θεμελιώδους έχει χαθεί

Γόρυβο

Τη 1η και 2η
έκανε η αιωτέρη
δίσταση