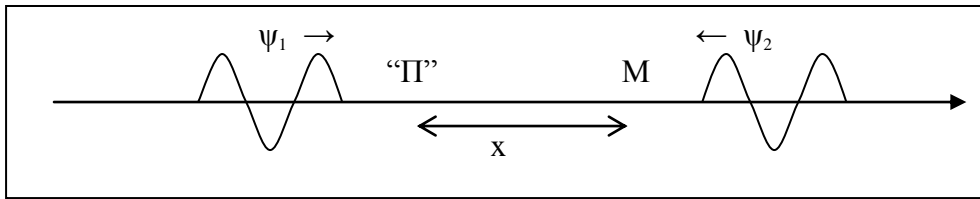


Στάσιμα κύματα

$$\psi = 2A \cdot \sigma \nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \cdot \eta \mu \frac{2\pi}{T} t$$

1. Το σκηνικό για να “γεννηθεί” η εξίσωση (1) του στάσιμου : Δυο γραμμικά αρμονικά κύματα κινούνται αντίθετα στο ίδιο γραμμικό ελαστικό μέσο, έχοντας ίδιο πλάτος A , ίδια συχνότητα f . Επιπλέον να συμβάλουν σε σημεία του μέσου, πλήρως ή με αντίθεση...

2. Οι εξισώσεις των γ.α.κ. που συμβάλλουν είναι οι παρακάτω :



$$\psi_1 = A \cdot \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right) \quad (1) \quad \text{και} \quad \psi_2 = A \cdot \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda} \right) \quad (2)$$

Το κύμα ψ_1 «λέει» ότι η φάση της πηγής είναι μεγαλύτερη –ενίοτε την ίδια στιγμή- από τη φάση κάθε δομικής μονάδας M , που απέχει από την πηγή απόσταση x . Επίσης, το ψ_1 ταλαντώνει αρχικά την πηγή και μετά την τυχαία δομική μονάδα M . Αντίθετα, το ψ_2 ταλαντώνει αρχικά την τυχαία δομική μονάδα M και μετά την πηγή. Σχόλιο : Για ένα σημείο N αριστερά της «Π» -στο σχήμα επάνω- το κύμα ψ_2 θα εμφανίσει στην εξίσωσή του (-), ενώ το ψ_1 (+), οπότε πάνω στην ευθεία διάδοσης θα έχουμε συμβολή δυο κυμάτων της μορφής των ψ_1 και ψ_2 !

3. Ποια είναι η “Π” ;

Πρόκειται για μια δομική μονάδα του μέσου, την οποία χρησιμοποιούμε για μέτρηση μηκών (x) και χρόνων (t). Οι εξισώσεις (1) και (2) αν δεχτούν $x=0$, τότε περιγράφουν την κίνηση της δομικής μονάδας που έχει ρόλο πηγής.

Ισχύει :

$$\psi_1 = A \cdot \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} \right) = A \cdot \eta \mu \omega t, \text{ ομοίως } \psi_2 = A \cdot \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} \right) = A \cdot \eta \mu \omega t$$

Η αρχή της επαλληλίας τότε επιβάλλει στην “Π”

$$\psi = \psi_1 + \psi_2 = 2A \cdot \eta \mu \omega t$$

Να λοιπόν ποια δομική μονάδα δικαιούται να πάρει τον τίτλο «πηγή». Είναι αυτή όπου τα κύματα συμβάλουν ενισχυτικά. Σε ένα γραμμικό ελαστικό μέσο είναι δυνατόν να έχουμε ενισχυτική συμβολή σε αρκετά σημεία, τότε «πηγή» χαρακτηρίζεται όποιο σημείο θέλουμε εμείς ! (εκτός και αν η διατύπωση του προβλήματος μας αναφέρει ποια είναι η «πηγή»).

4. Απόδειξη της $\psi = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} t$

Επαλληλία :

$$\psi = \psi_1 + \psi_2 = A \cdot \eta\mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right) + A \cdot \eta\mu 2\pi \left(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda} \right) = \dots =$$

$$\psi = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} t$$

Πλάτος της αρμονικής ταλάντωσης που περιγράφει η εξίσωση του στάσιμου :

$$A' = 2A \left| \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \right|$$

5. **Εύρεση θέσης δεσμών πάνω στο γραμμικό ελαστικό μέσο.**

$$\text{Δεσμός} \rightarrow A' = 0 \rightarrow \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} = 0 \rightarrow x = (2k + 1) \cdot \frac{\lambda}{4} \quad (3)$$

Δίνοντας στο k δυο διαδοχικές τιμές π.χ. 0 και 1 βρίσκουμε την απόσταση δυο διαδοχικών δεσμών : $d_{\Delta\Delta} = \frac{\lambda}{2}$

6. **Εύρεση θέσης κοιλιών πάνω στο γραμμικό ελαστικό μέσο.**

$$\text{κοιλία} \rightarrow A' = 2A \rightarrow \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm 1 \rightarrow x = 2k \cdot \frac{\lambda}{4} \quad (4)$$

Δίνοντας στο k δυο διαδοχικές τιμές π.χ. 0 και 1 βρίσκουμε την απόσταση δυο διαδοχικών δεσμών : $d_{\text{KK}} = \frac{\lambda}{2}$

7. **Απόσταση κοιλίας από γειτονικό δεσμό**

Πάνω στη διεύθυνση διάδοσης υπάρχει εναλλαγή δεσμών κοιλιών.

$$1^{\text{η}} \text{ κοιλία : } k = 0 \xrightarrow{(4)} x = 0 \quad (\text{“πηγή !”})$$

$$1^{\text{ος}} \text{ δεσμός : } k = 0 \xrightarrow{(3)} x = \frac{\lambda}{4}$$

$$\text{Επομένως : } d_{\text{κλ}} = \frac{\lambda}{4}$$

8. Φάση ταλάντωσης δομικών μονάδων που συμμετέχουν σε στάσιμο

Αν $2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} > 0$ τότε η φάση είναι ίση με $\frac{2\pi}{T}t$

Αν $2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} < 0$ τότε η φάση είναι ίση με $\frac{2\pi}{T}t + \pi$, αφού η φάση $\frac{2\pi}{T}t$

«απορροφά» το “-”, μετατρέπόμενη σε $\frac{2\pi}{T}t + \pi$!

Συμπερασματικά : Η φάση μιας δομικής μονάδας που συμμετέχει σε στάσιμο θα είναι είτε $\frac{2\pi}{T}t \pm \pi$, είτε $\frac{2\pi}{T}t$.

Λίγο πιο πέρα : Η διαφορά φάσης –μεταξύ δυο δομικών μονάδων σε στάσιμο – την ίδια στιγμή θα είναι είτε μηδέν είτε $\pm\pi$ rad. Η απόσταση x αποφασίζει ! Ας το δούμε.

9. Εύρεση φάσης.

Βρείτε τη φάση για μια δομική μονάδα, όταν $x = \frac{\lambda}{2}$.

$$\psi = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T}t = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \left(\frac{\frac{\lambda}{2}}{\lambda} \right) \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T}t = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu \pi \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T}t =$$

$$= -2A \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T}t = 2A \cdot \eta\mu \left(\frac{2\pi}{T}t \pm \pi \right)$$

Είναι προφανές ότι η φάση είναι ίση με $\frac{2\pi}{T}t \pm \pi$

Σχόλιο : Αποδεικνύεται ότι δομικές μονάδες ανάμεσα σε δυο διαδοχικούς δεσμούς έχουν ίδια φάση ($\Delta\phi=0$!), ενώ εκατέρωθεν δεσμού και έως απόσταση $\lambda/2$ έχουν διαφορά φάσης $\Delta\phi = \pm\pi$ rad.

10 Στιγμιότυπο στάσιμου

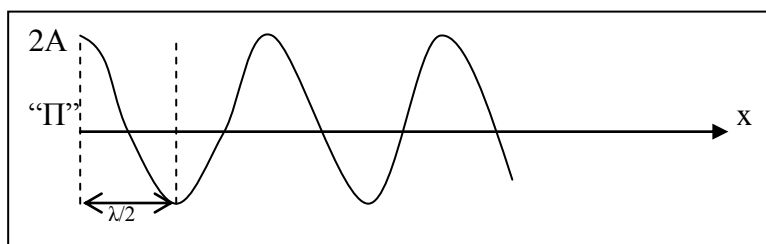
Για να γίνει το διάγραμμα ψ - x θα πρέπει να δοθεί ο χρόνος t . Έστω $t=T/4$. Φορτώνω την τιμή του t στην εξίσωση του στάσιμου και στη συνέχεια –στην νέα εξίσωση– θέτω $x=0$, $x=\lambda/4$, $x=2\lambda/4$, ...

$$\psi = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \cdot \eta\mu \left(\frac{2\pi}{T} \cdot \frac{T}{4} \right) = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \cdot \eta\mu \frac{\pi}{2} = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{x}{\lambda} \quad (5)$$

$$x=0 \xrightarrow{(5)} \psi = 2A$$

$$x = \frac{\lambda}{4} \xrightarrow{(5)} \psi = 0$$

κ.ο.κ.



11. Εύρεση ταχύτητας δομικής μονάδας που συμμετέχει σε στάσιμο

Έχεις τρεις (3) επιλογές για να υπολογίσεις την ταχύτητα ταλάντωσης.

- ✓ Στην εξίσωση του στάσιμου φορτώνεις την τιμή του x και βρίσκεις νέα εξίσωση $\psi=f(t)$. Αυτή τη νέα εξίσωση παραγωγίζεις ως προς t ...
- ✓ Από την εξίσωση $\psi = A' \cdot \eta\mu\omega t \rightarrow v = A' \cdot \omega \cdot \sigma\upsilon\nu\omega t$
- ✓ Φορτώνεις τις τιμές των x και t και βρίσκεις την θέση ψ . Μετά με Α.Δ.Ε. ταλάντωσης υπολογίζεις το μέτρο της ταχύτητας.

π.χ

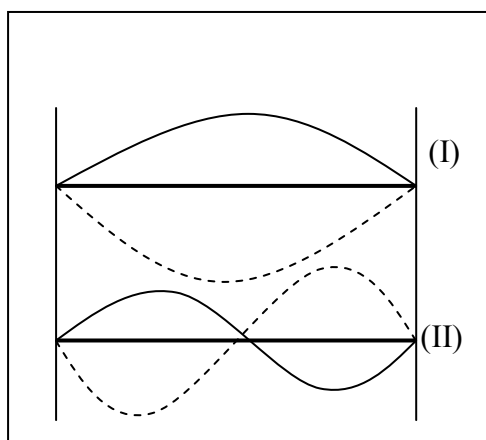
Αν $x = \frac{\lambda}{6}$ και $t = \frac{T}{8}$ έχουμε :

$$\psi = 2A \cdot \sigma\upsilon\nu 2\pi \frac{1}{6} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} t \rightarrow \psi = 2A \cdot \frac{1}{2} \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} t \rightarrow \psi = A \cdot \eta\mu \frac{2\pi}{T} t \rightarrow$$

$$v = A \cdot \frac{2\pi}{T} \cdot \sigma\upsilon\nu \frac{2\pi}{T} t \xrightarrow{t=\frac{T}{8}} v = \dots$$

12. Ράβδος ή χορδή μήκους ℓ και το στάσιμο κύμα

Σε ελεύθερο άκρο χορδής δημιουργείται πάντα κοιλία, ενώ σε δεμένο άκρο πάντα δεσμός. Η παραπάνω πρόταση έχει συνέπειες σε ότι αφορά τη δημιουργία ή όχι του στάσιμου σε χορδή ορισμένου μήκους ℓ .



Εδώ (εικ.Ι) έχουμε το πλέον απλό στάσιμο, αποτελούμενο από μία άτρακτο. Προφανώς επιβάλλεται $l = \frac{\lambda}{2}$

Εδώ (εικ.ΙΙ) έχουμε δυο ατράκτους, έτσι $l = 2 \cdot \frac{\lambda}{2}$

κ.ο.κ

Συμπερασματικά : πάνω στη χορδή-εφόσον θέλουμε να υπάρχει στάσιμο-επιβάλλεται να δημιουργηθεί ακέραιος αριθμός ατράκτων. Αυτό απλά σημαίνει ότι είναι αναγκαίο να ισχύει γενικά η συνθήκη :

$$l = N \cdot \frac{\lambda}{2} \rightarrow \lambda = \frac{2l}{N} \xrightarrow{v=\lambda \cdot f} f = N \cdot \frac{v_{\text{διαδ}}}{2l} \quad (6)$$

Η σχέση (6) λέει ότι για να έχεις στάσιμο σε χορδή ορισμένου μήκους δεν αρκεί να έχεις δυο γραμμικά αρμονικά κύματα με ίδια A , f και αντίθετες ταχύτητες, αλλά επιβάλλεται να ικανοποιείται η (6).