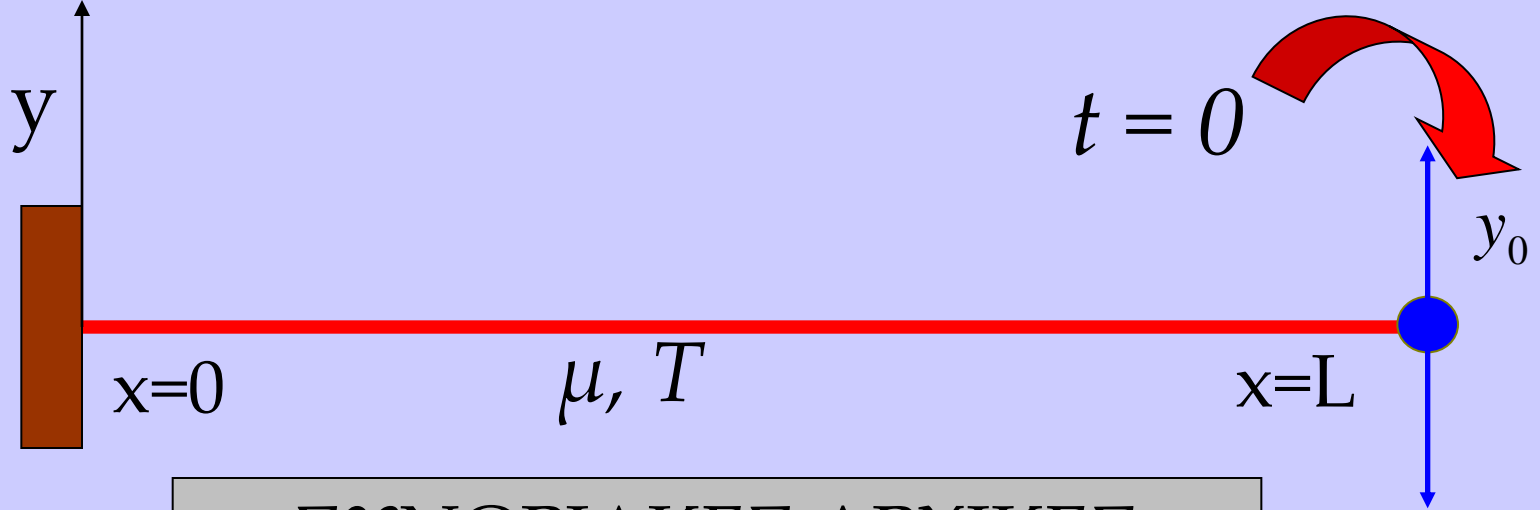




**ΑΡΜΟΝΙΚΗ ΔΙΕΓΕΡΣΗ ΧΟΡΔΗΣ  
ΠΟΥ ΕΙΝΑΙ ΠΑΚΤΩΜΕΝΗ  
ΣΤΟ ΕΝΑ ΑΚΡΟ ΤΗΣ**





ΣΥΝΟΡΙΑΚΕΣ ΑΡΧΙΚΕΣ  
ΣΥΝΘΗΚΕΣ

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

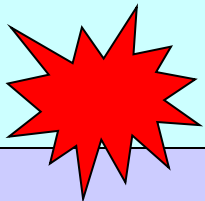
(1)

$$y(x=L, t) = y_0 \sin \omega t$$

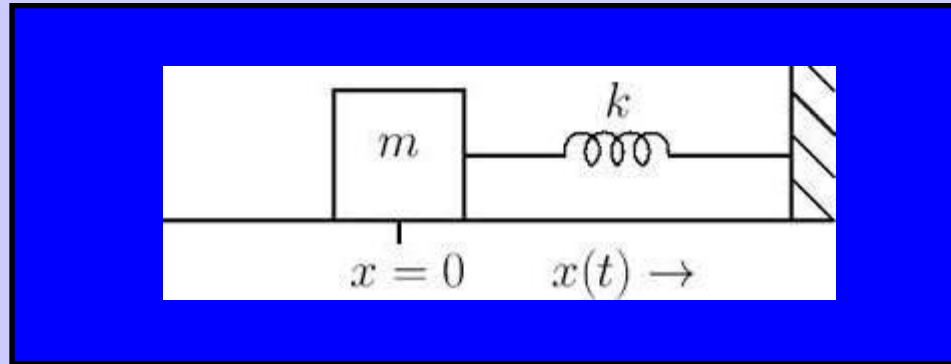
(2)

ΑΝΑΖΗΤΟΥΜΕ ΤΗ ΛΥΣΗ  $y(x, t)$  ΣΤΗ

**ΜΟΝΙΜΗ ΚΑΤΑΣΤΑΣΗ**



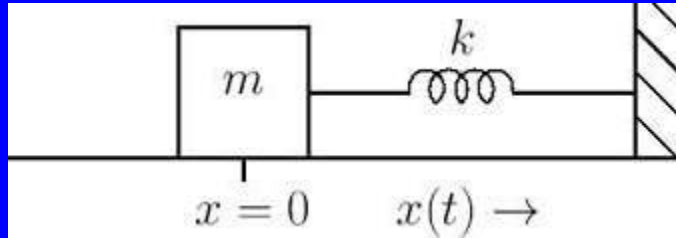
# ΜΕΤΑΒΑΤΙΚΑ ΦΑΙΝΟΜΕΝΑ



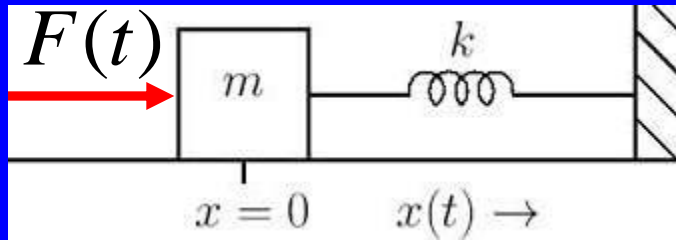
$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

ΙΔΙΟΣΥΧΝΟΤΗΤΑ

# ΜΕΤΑΒΑΤΙΚΑ ΦΑΙΝΟΜΕΝΑ



$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$



$$F(t) = F_0 \cos \omega t$$

ΑΡΧΙΖΕΙ ΕΝΑΣ  
ΑΝΤΑΓΩΝΙΣΜΟΣ  
ΜΕΤΑΞΥ ΤΩΝ ΔΥΟ ΣΥΧΝΟΤΗΤΩΝ!

Η ΔΙΕΓΕΡΣΗ

ΘΕΛΕΙ ΝΑ ΕΠΙΒΑΛΕΙ ΤΗ ΣΥΧΝΟΤΗΤΑ ΤΗΣ

$\omega$ .

ΤΟ ΣΥΣΤΗΜΑ ΘΕΛΕΙ ΝΑ ΔΙΑΤΗΡΗΣΕΙ ΤΗΝ  
ΙΔΙΟΣΥΧΝΟΤΗΤΑ ΤΟΥ

$\omega_0$

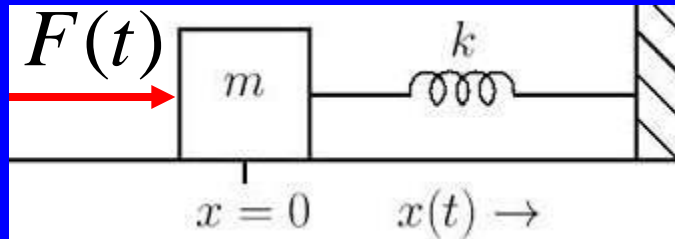
ΣΤΗΝ ΑΡΧΗ

ΕΧΟΥΜΕ ΕΠΑΛΛΗΛΙΑ ΚΑΙ  
ΤΩΝ ΔΥΟ ΤΑΛΑΝΤΩΣΕΩΝ.

ΟΙ ΕΛΕΥΘΕΡΕΣ ΤΑΛΑΝΤΩΣΕΙΣ ΤΕΛΙΚΑ  
«ΠΕΘΑΙΝΟΥΝ» ΛΟΓΩ ΑΠΟΣΒΕΣΕΩΝ.

ΤΟ ΑΡΧΙΚΟ ΣΤΑΔΙΟ ΤΗΣ ΣΥΝΥΠΑΡΕΗΣ ΤΩΝ ΔΥΟ  
ΚΙΝΗΣΕΩΝ ΕΙΝΑΙ ΤΟ **ΜΕΤΑΒΑΤΙΚΟ ΣΤΑΔΙΟ**.

# ΤΙ ΓΙΝΕΤΑΙ ΑΝ ΑΓΝΟΗΣΟΥΜΕ ΤΑ ΜΕΤΑΒΑΤΙΚΑ ΦΑΙΝΟΜΕΝΑ;



$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$m \frac{d^2 x(t)}{dt^2} = -kx + F_0 \cos \omega t$$

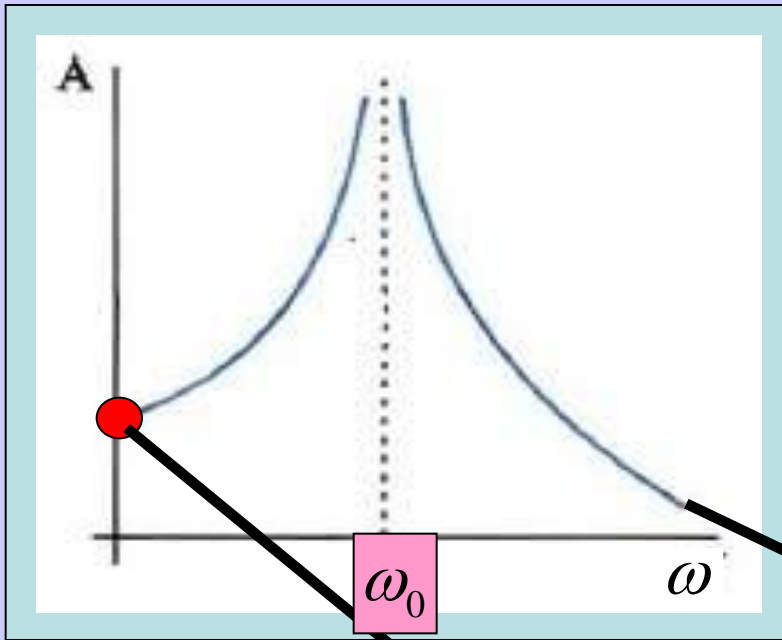
$$\frac{d^2 x(t)}{dt^2} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$

$$x(t) = \frac{F_0 / m}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos \omega t$$

A red arrow points from the  $F_0/m$  term in the numerator to the  $\omega_0^2$  term in the denominator.

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

A blue curved arrow points from the  $\omega_0^2$  term in the denominator of the previous equation to this equation.



$$\frac{d^2 x(t)}{dt^2} + \omega_0^2 x(t) = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$

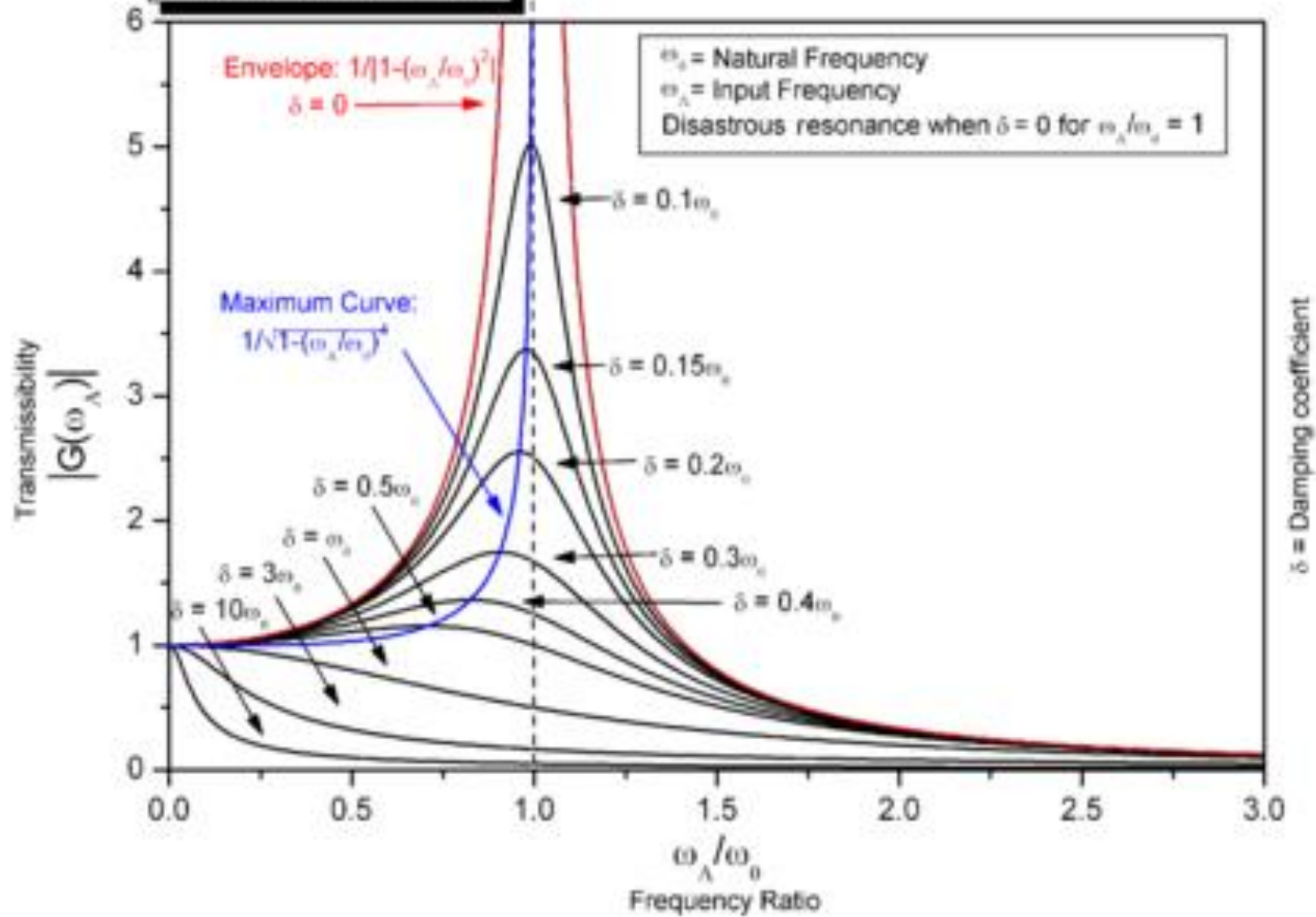


ΓΙΑΤΙ;

$$A_{\omega \ll \omega_0} \rightarrow \frac{F_0/m}{\omega_0} = \frac{F_0}{k}$$

$$A_{\omega \gg \omega_0} \rightarrow 0$$

# Resonance Transmissibility

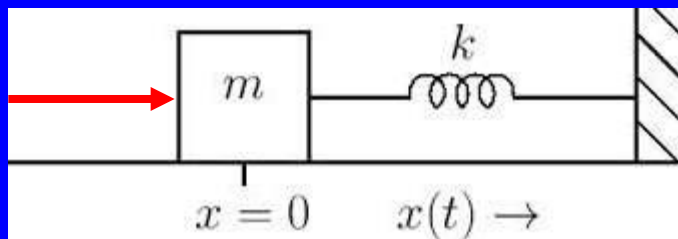






ΣΥΖΗΤΑΜΕ  
ΜΕ ΤΟΥΣ ΤΥΠΟΥΣ!

ΠΡΟΣΠΑΘΟΥΜΕ  
ΝΑ ΚΑΤΑΛΑΒΟΥΜΕ ΤΙΣ  
ΑΔΥΝΑΜΙΕΣ ΤΟΥΣ.



$$x(t) = \frac{F_0/m}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos \omega t$$

ΚΑΤΙ ΔΕΝ ΠΑΕΙ ΚΑΛΑ!

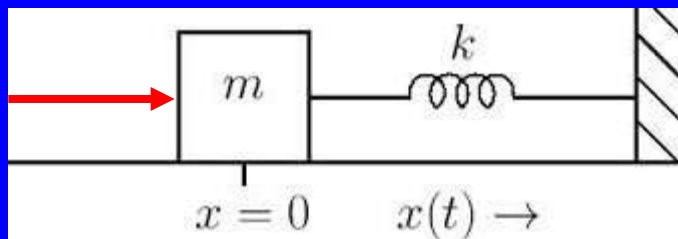
Για  $t = 0$

$$\omega < \omega_0$$

$$x(t) = \frac{F_0/m}{\omega_0^2 - \omega^2}$$

ΑΓΝΟΕΙΤΑΙ Η ΑΔΡΑΝΕΙΑ!

ΔΕΝ ΜΠΟΡΕΙ ΕΝΑ ΣΩΜΑ  
ΜΕ ΜΗ ΜΗΔΕΝΙΚΗ ΑΔΡΑΝΕΙΑ  
ΑΚΑΡΙΑΙΑ ΝΑ ΒΡΕΘΕΙ ΣΕ ΘΕΤΙΚΗ ΑΠΟΜΑΚΡΥΝΣΗ!



$$x(t) = \frac{F_0/m}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos \omega t$$

ΚΑΤΙ ΔΕΝ ΠΑΕΙ ΚΑΛΑ!

Για  $t = 0$

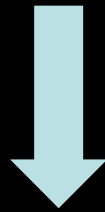
$$\omega > \omega_0$$

$$x(t) = \frac{F_0/m}{\omega_0^2 - \omega^2} < 0$$

ΠΑΡΑΒΙΑΖΕΤΑΙ Ο Θ.Ν.Δ!

ΔΕΝ ΜΠΟΡΕΙ ΕΝΑ ΣΩΜΑ  
ΑΚΑΡΙΑΙΑ  
ΝΑ ΒΡΕΘΕΙ ΣΕ ΑΡΝΗΤΙΚΗ ΑΠΟΜΑΚΡΥΝΣΗ  
ΑΠΟ ΔΥΝΑΜΗ ΑΝΤΙΘΕΤΗΣ ΦΟΡΑΣ!

$$x(t) = \frac{F_0 / m}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos \omega t$$



ΔΕΝ ΜΑΣ ΔΙΗΓΕΙΤΑΙ  
ΟΛΗ ΤΗΝ ΙΣΤΟΡΙΑ!

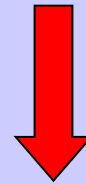
Η ΔΙΗΓΗΣΗ  
ΔΕΝ ΕΙΝΑΙ ΣΩΣΤΗ  
ΓΙΑ ΤΗΝ ΑΡΧΗ ΤΗΣ ΙΣΤΟΡΙΑΣ.

Έστω ότι έχουμε βρει μια λύση:

$$\frac{d^2 x_1(t)}{dt^2} + \omega_0^2 x_1(t) = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$

Έστω ότι έχουμε βρει μια λύση της εξίσωσης της Ελεύθερης Ταλάντωσης.

$$\frac{d^2 x_2(t)}{dt^2} + \omega_0^2 x_2(t) = 0$$



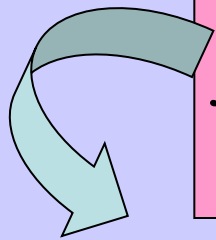
$$\frac{d^2 [x_1(t) + x_2(t)]}{dt^2} + \omega_0^2 [x_1(t) + x_2(t)] = \frac{F_0}{m} \cos \omega t$$

$$x(t) = \frac{F_0 / m}{\omega_0^2 - \omega^2} \cos \omega t + B \cos \omega_0 t$$

ΑΡΧΙΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ  $t=0$  :

$$x=0$$

$$dx/dt = 0$$



$$x(t) = \frac{F_0 / m}{\omega_0^2 - \omega^2} \{ \cos \omega t - \cos \omega_0 t \}$$

$$\omega t \ll 1$$

$$\Rightarrow \cos \omega t \approx 1 - \frac{\omega^2 t^2}{2}$$

$$\Rightarrow \cos \omega_0 t \approx 1 - \frac{\omega_0^2 t^2}{2}$$

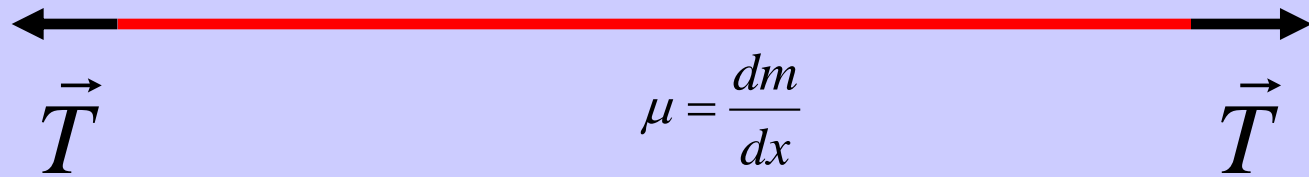
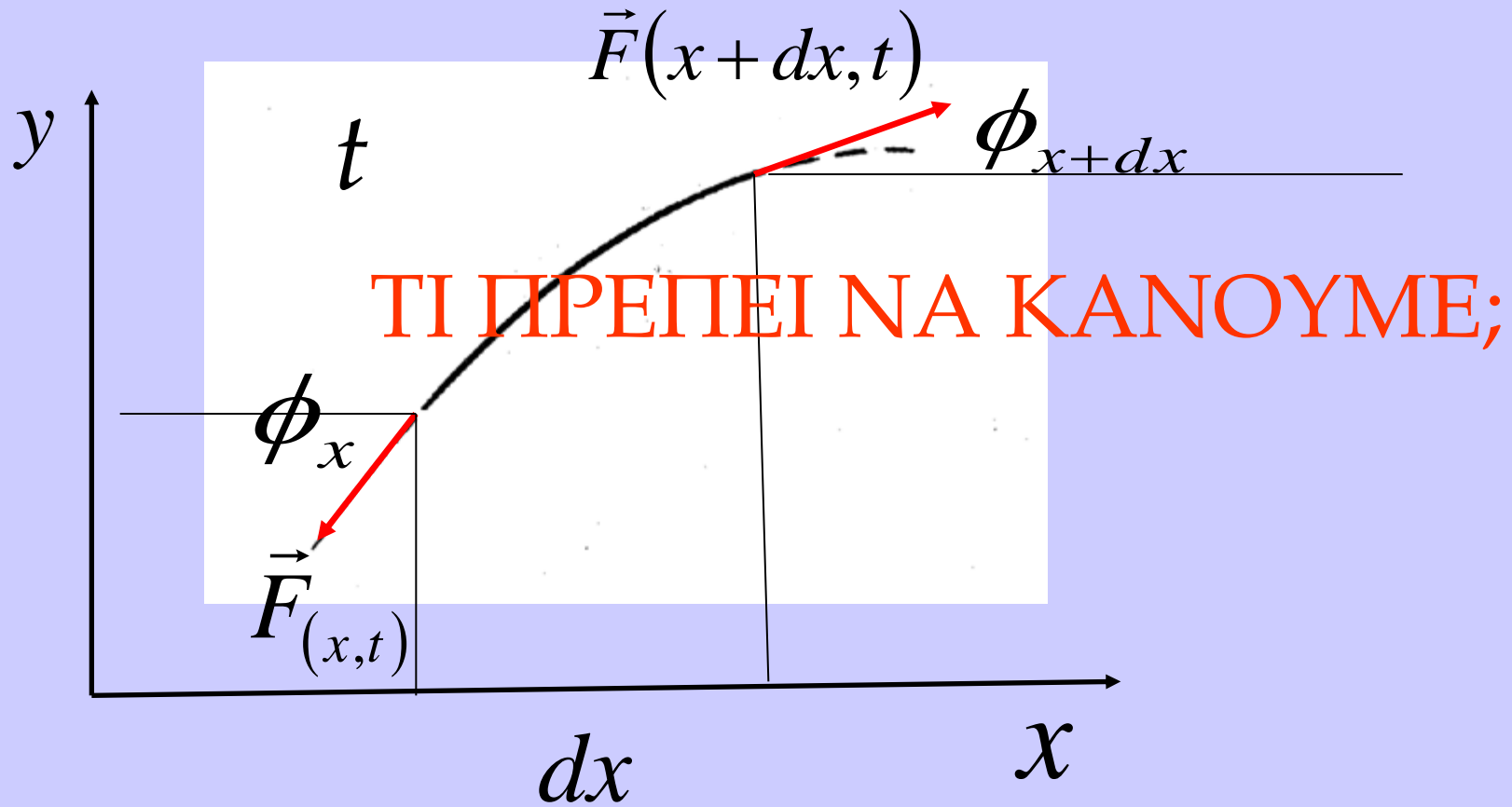
$$x(t) = \frac{1}{2} \frac{F}{m} t^2$$

ΑΠΟ ΤΙ ΕΞΑΡΤΑΤΑΙ  
Ο ΧΡΟΝΟΣ ΜΕΤΑΒΑΣΗΣ  
ΣΤΗ ΜΟΝΙΜΗ  
ΚΑΤΑΣΤΑΣΗ;



ΑΣ ΕΠΑΝΕΛΘΟΥΜΕ  
ΣΤΟ ΚΥΡΙΟ ΘΕΜΑ ΜΑΣ.

Υ  
Π  
Ο  
Θ  
Ε  
Σ  
Ε  
Ι  
Σ



$$\sum \vec{F}_y(x, x+dx, t) = dm \frac{\partial^2 \vec{y}(x, t)}{\partial t^2}$$

ΤΟ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΕΣ ΤΜΗΜΑ ΤΗΣ ΧΟΡΔΗΣ  
ΙΚΑΝΟΠΟΙΕΙ ΤΗ Δ.Ε:

$$\frac{\partial^2 y(x,t)}{\partial x^2} = \frac{1}{\frac{\Gamma}{\mu}} \frac{\partial^2 y(x,t)}{\partial t^2}$$

Η ΛΥΣΗ ΤΗΣ ΕΞΕΙΔΙΚΕΥΕΤΑΙ ΑΠΟ ΤΙΣ

**ΣΥΝΟΡΙΑΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ**

**ΑΡΧΙΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ**

ΠΟΥ ΠΡΕΠΕΙ ΝΑ ΙΚΑΝΟΠΟΙΕΙ Η  $y(x,t)$

ΔΙΕΥΚΡΙΝΙΣΗ

Η ΛΥΣΗ  $y(x,t)$  ΠΡΕΠΕΙ ΝΑ ΙΚΑΝΟΠΟΙΕΙ

ΤΗ ΔΙΑΦΟΡΙΚΗ ΕΞΙΣΩΣΗ

ΚΑΙ ΤΙΣ

ΤΙΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ (1) ΚΑΙ (2).

$$\frac{\partial^2 y(x,t)}{\partial x^2} = \frac{1}{\frac{T}{\mu}} \frac{\partial^2 y(x,t)}{\partial t^2} \quad (3)$$

$$y(x=0,t) = 0 \quad (1)$$

$$y(x=L,t) = y_0 \sin \omega t \quad (2)$$

ΤΟ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΕΣ ΤΜΗΜΑ ΤΗΣ ΧΟΡΔΗΣ  
ΙΚΑΝΟΠΟΙΕΙ ΤΗ Δ.Ε:

$$\frac{\partial^2 (x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{\frac{T}{\mu}} \frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial t^2}$$

$$y(x, t) = f(x - vt)$$

ΔΙΕΥΚΡΙΝΙΣΗ

$$\frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial t^2}$$

$$v = \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$

ΟΠΟΥ ΣΤΗ ΣΥΝΕΧΕΙΑ  
ΣΥΝΑΝΤΑΜΕ ΤΗΝ ΠΟΣΟΤΗΤΑ

$$v = \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$

ΑΥΤΟ ΘΑ ΓΙΝΕΤΑΙ  
ΓΙΑ ΛΟΓΟΥΣ ΣΥΝΤΟΜΙΑΣ ΓΡΑΦΗΣ

ΑΝΑΖΗΤΟΥΜΕ ΛΥΣΗ ΤΗΣ ΜΟΡΦΗΣ:


$$y(x, t) = f(x) \sin \omega t$$

ΤΙ ΑΠΕΙΚΟΝΙΖΕΙ ΜΙΑ ΤΕΤΟΙΑ ΛΥΣΗ;

ΓΙΑΤΙ ΔΙΚΑΙΟΛΟΓΕΙΤΑΙ  
ΜΙΑ ΤΕΤΟΙΑ ΑΝΑΖΗΤΗΣΗ;

ΔΙΚΑΙΟΛΟΓΕΙΤΑΙ Η ΠΑΡΟΥΣΙΑ ΤΗΣ  $\omega$

ΓΙΑΤΙ ΔΕΝ ΑΝΑΖΗΤΟΥΜΕ ΛΥΣΗ:

ΔΙΚΑΙΟΛΟΓΕΙΤΑΙ Η ΠΑΡΟΥΣΙΑ ΤΗΣ  $f(x)$ ;

$$y(x, t) = f(x) \cos \omega t$$

$$y(x, t) = f(x) \sin \omega t$$

ΤΕΛΙΚΑ

ΑΥΤΟ ΠΟΥ ΑΝΑΖΗΤΟΥΜΕ ΕΙΝΑΙ Η

$f(x)$

ΑΝ ΥΠΑΡΧΕΙ!



$$y(x, t) = f(x) \sin \omega t$$

$$\frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{\frac{\mu}{T}} \frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial t^2}$$

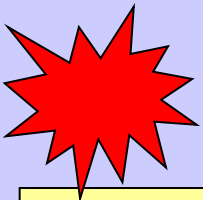
$$\frac{d^2 f(x)}{d^2 x} + \frac{\omega^2}{v^2} f(x) = 0$$

$$f(x) = A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} x\right)$$

$$y(x, t) = f(x) \sin \omega t$$

$$f(x) = A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} x\right)$$

$$y(x, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} x\right) \right\} \sin \omega t$$



ΑΠΟ ΤΗΝ ΑΡΜΟΝΙΚΟΤΗΤΑ ΣΤΟ ΧΡΟΝΟ  
ΣΤΗΝ ΑΡΜΟΝΙΚΟΤΗΤΑ ΣΤΟ ΧΩΡΟ

$$y(x, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} x\right) \right\} \sin \omega t$$

ΠΟΙΑ ΕΙΝΑΙ ΤΑ Α, Β;

ΘΑ ΚΑΘΟΡΙΣΤΟΥΝ ΑΠΟ ΤΙΣ  
ΔΥΟ ΣΥΝΟΡΙΑΚΕΣ-ΑΡΧΙΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ

$$y(x, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} x\right) \right\} \sin \omega t$$

ΠΡΩΤΗ ΣΥΝΟΡΙΑΚΗ ΣΥΝΘΗΚΗ:

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

$$y(x = 0, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} 0\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} 0\right) \right\} \sin \omega t = B \sin \omega t = 0$$

$$B = 0$$

$$y(x, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \right\} \sin \omega t$$

$$y(x, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \right\} \sin \omega t$$

ΔΕΥΤΕΡΗ ΣΥΝΟΡΙΑΚΗ ΣΥΝΘΗΚΗ

$$y(x = L, t) = y_0 \sin \omega t$$

$$y(x = L, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} L\right) \right\} \sin \omega t = y_0 \sin \omega t$$

$$y(x = L, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} L\right) \right\} \sin \omega t = y_0 \sin \omega t$$

$$A = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)}$$

Σ  
Υ  
Ν  
Ο  
Ψ  
Η

$$y(x, t) = f(x) \sin \omega t$$

$$f(x) = A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) + B \cos\left(\frac{\omega}{v} x\right)$$

$$B = 0$$

$$A = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)}$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin \omega t$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin \omega t$$

ΤΙ ΠΕΡΙΓΡΑΦΕΙ Η ΕΞΙΣΩΣΗ ΑΥΤΗ;

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

ΠΕΡΙΓΡΑΦΕΙ ΚΥΜΑ;

$$y(x, t) = f(x - vt)$$



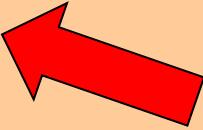
$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin(\omega t)$$

**ΕΣΤΩ** ΣΕ ΕΛΕΥΘΕΡΗ ΧΟΡΔΗ ΙΔΙΩΝ ΠΑΡΑΜΕΤΡΩΝ ΔΙΑΔΙΔΕΤΑΙ ΑΡΜΟΝΙΚΟ ΚΥΜΑ ΣΥΧΝΟΤΗΤΑΣ  $\omega$ :

---

$\mu$     $T$

$$\frac{\omega}{v} = \frac{\omega}{\frac{\omega}{k}} = k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} L\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$


$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} L\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

ΤΙ ΑΠΕΙΚΟΝΙΖΕΙ ΤΟ  
 $\lambda$ ;

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin(kL)} \sin(kx) \sin \omega t$$

ΤΙ ΑΠΕΙΚΟΝΙΖΕΙ ΤΟ  
 $k$ ;

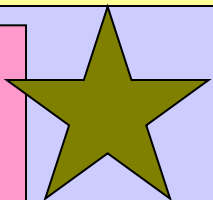
$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin \omega t$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin(kL)} \sin(kx) \sin \omega t$$

ΜΙΑ ΜΟΡΦΗ ΛΥΣΗ!

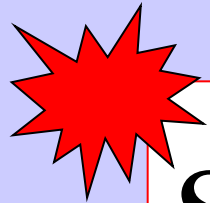
ΑΠΟ ΤΗΝ ΑΡΜΟΝΙΚΟΤΗΤΑ ΣΤΟ ΧΡΟΝΟ  
ΣΤΗΝ ΑΡΜΟΝΙΚΟΤΗΤΑ ΣΤΟ ΧΩΡΟ

ΥΠΑΡΧΕΙ ΛΥΣΗ ΓΙΑ ΚΑΘΕ  $\omega$



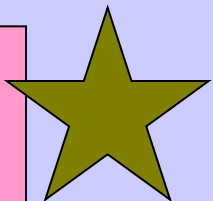
$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin \omega t$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin(kL)} \sin(kx) \sin \omega t$$



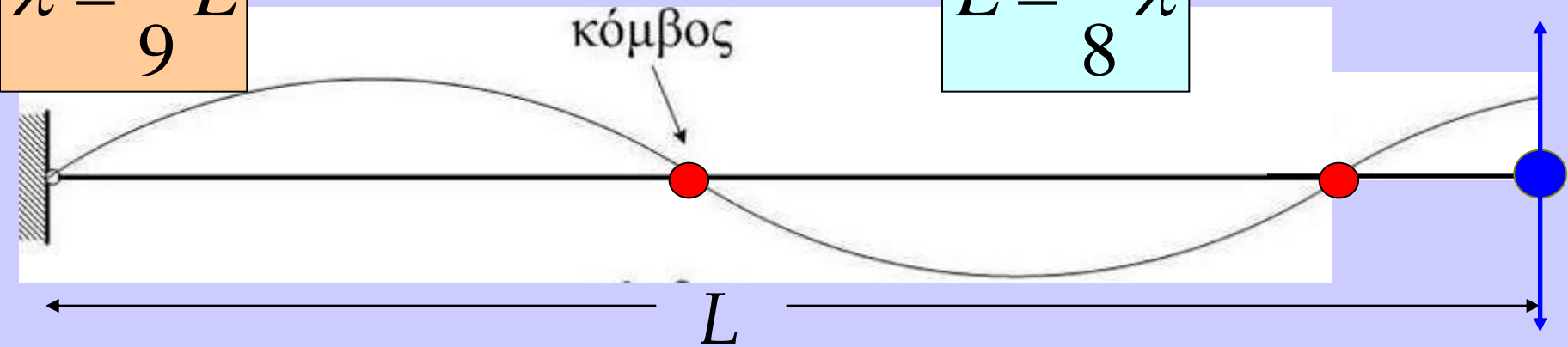
$$\sin(kL) \neq 0$$

ΥΠΑΡΧΕΙ ΛΥΣΗ ΓΙΑ ΚΑΘΕ  $\omega$



$$\lambda = \frac{8}{9} L$$

$$L = \frac{9}{8} \lambda$$

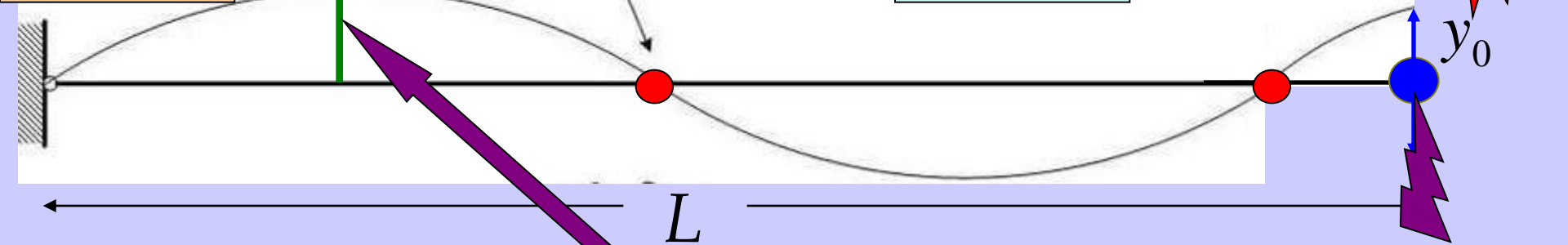


$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} L\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

$$y(x, t) = \left\{ y_0 \sqrt{2} \right\} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

$$\lambda = \frac{8}{9} L$$

$$L = \frac{9}{8} \lambda$$



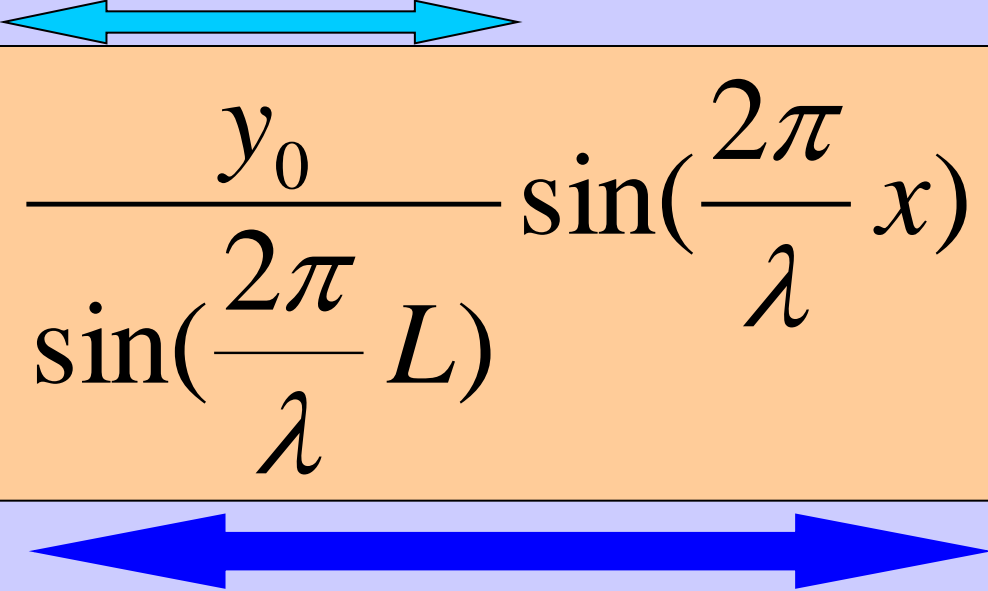
$$y(x, t) = \left\{ \sqrt{2} y_0 \right\} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

Δ  
Ε  
Σ  
Μ  
Ο  
Ι

$$\frac{2\pi}{\lambda} x = 0, \pi, 2\pi$$
$$x = 0, \frac{4}{9} L, \frac{8}{9} L$$

$$\frac{2\pi}{\lambda} x = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}$$
$$x = \frac{2}{9} L, \frac{6}{9} L$$

Κ  
Ο  
Ι  
Λ  
Ι  
Ε  
Σ


$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} L\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

ΠΕΡΙΟΡΙΣΜΟΣ:

Η ΣΧΕΣΗ ΙΣΧΥΕΙ ΓΙΑ ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ ΠΟΥ ΔΕΝ ΜΗΔΕΝΙΖΟΥΝ ΤΟΝ ΠΑΡΟΝΟΜΑΣΤΗ.

ΕΞΑΙΡΟΥΝΤΑΙ ΟΙ ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ:

$$\frac{\omega L}{v} = n\pi$$

$$\sin(kL) = 0$$

ΤΙ ΓΙΝΕΤΑΙ  
ΟΤΑΝ

$$\frac{\omega L}{v} = n\pi$$

$$\sin(kL) = 0$$



ΑΠΕΙΡΙΖΕΤΑΙ ΤΟ ΜΕΓΙΣΤΟ ΠΛΑΤΟΣ!

ΜΠΟΡΕΙ ΝΑ ΣΥΜΒΕΙ ΑΥΤΟ;

ΟΧΙ!

1. Η ΜΕΛΕΤΗ ΓΙΝΕΤΑΙ ΣΕ ΠΡΟΤΥΠΟ ΧΟΡΔΗΣ.  
ΣΤΙΣ ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ

$$\frac{\omega L}{v} = n\pi \quad (\text{ΑΠΕΙΡΙΣΜΟΣ ΠΛΑΤΟΥΣ})$$

ΠΑΡΑΒΙΑΖΟΝΤΑΙ ΟΛΕΣ ΟΙ ΠΑΡΑΔΟΧΕΣ! ΔΕΝ ΙΣΧΥΕΙ Η

$$\frac{\partial^2 (x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{\frac{T}{\mu}} \frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial t^2}$$

ΚΑΙ ΚΑΤΑ ΠΡΟΕΚΤΑΣΗ Η ΛΥΣΗ

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} L\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

## (ΑΠΕΙΡΙΣΜΟΣ ΠΛΑΤΟΥΣ)

2. Απώλεια ενέργειας  
στο εσωτερικό της χορδής.

3. Απώλεια ενέργειας  
λόγω σύζευξης με άλλα συστήματα.  
Ακτινοβολία ηχητικών κυμάτων.

4. Ισχυρή αλληλεπίδραση με τον διεγέρτη  
που οδηγεί σε παραμόρφωση  
της αρμονικής διαταραχής  
που αυτός θέλει  
να αναγκάσει να κάνει το άκρο της χορδής.

# Η ΜΕΛΕΤΗ ΤΗΣ ΔΙΕΥΘΕΤΙΣΗΣ

$$\frac{\omega L}{v} = n\pi$$

$$\sin(kL) = 0$$

ΠΟΥ ΑΚΟΛΟΥΘΕΙ  
ΓΙΝΕΤΑΙ  
ΜΕ ΤΙΣ ΕΠΙΦΥΛΑΞΕΙΣ ΠΟΥ ΑΝΑΦΕΡΑΜΕ



$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} L\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

$$\frac{\omega L}{v} = n\pi$$



$$\frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} = \infty$$

$$v_n = n \frac{v}{2L} = n \frac{\sqrt{\frac{T}{\mu}}}{2L}$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin \omega t$$

$$\frac{\omega L}{v} = n\pi$$

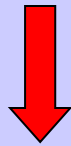
$$\sin\left(\frac{\omega_n}{v} x\right) = \sin\left(\frac{n\pi}{L} x\right) = \sin\left\{\frac{2\pi}{\frac{2L}{n}} x\right\} = \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda_n} x\right)$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin(n\pi)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda_n} x\right) \sin 2\pi\nu_n t$$

$$\nu_n = n \frac{v}{2L} = n \frac{\sqrt{\frac{T}{\mu}}}{2L}$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$



ΙΔΙΟ-ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ ΕΙΝΑΙ ΑΠΕΙΡΕΣ

ΕΝΑΣ ΑΡΜΟΝΙΚΟΣ ΤΑΛΑΝΤΩΤΗΣ ΕΧΕΙ

ΜΙΑ

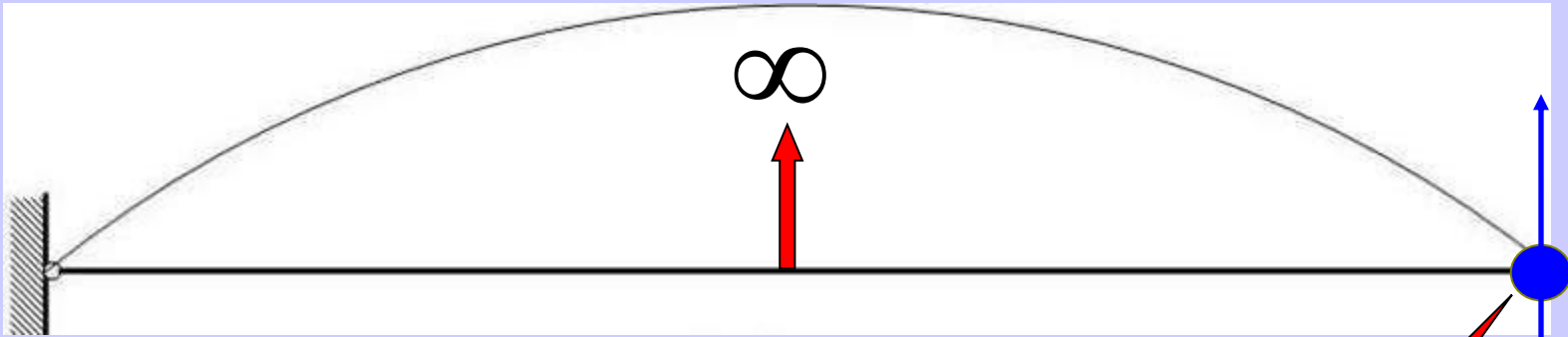
ΣΥΧΝΟΤΗΤΑ ΣΥΝΤΟΝΙΣΜΟΥ.

Η ΧΟΡΔΗ ΕΧΕΙ

ΑΠΕΙΡΕΣ.

ΤΙ ΚΟΙΝΟ ΕΧΟΥΝ;  
ΕΙΝΑΙ ΙΔΙΟ-ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ





$n = 1$

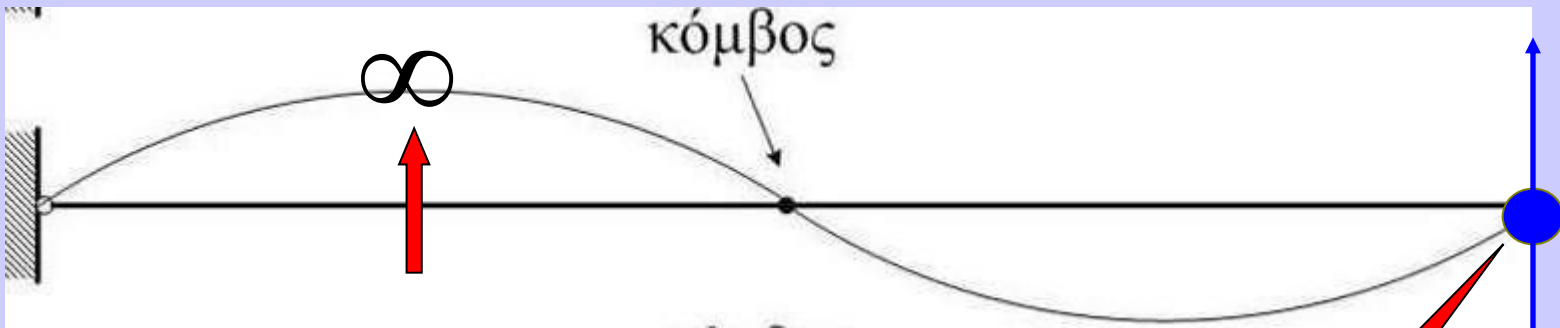
ΚΟΜΜΟΣ!

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$

$$\lambda_1 = 2L$$

$$v_1 = \frac{v}{2L}$$

ΠΑΡΑΔΟΞΟ!

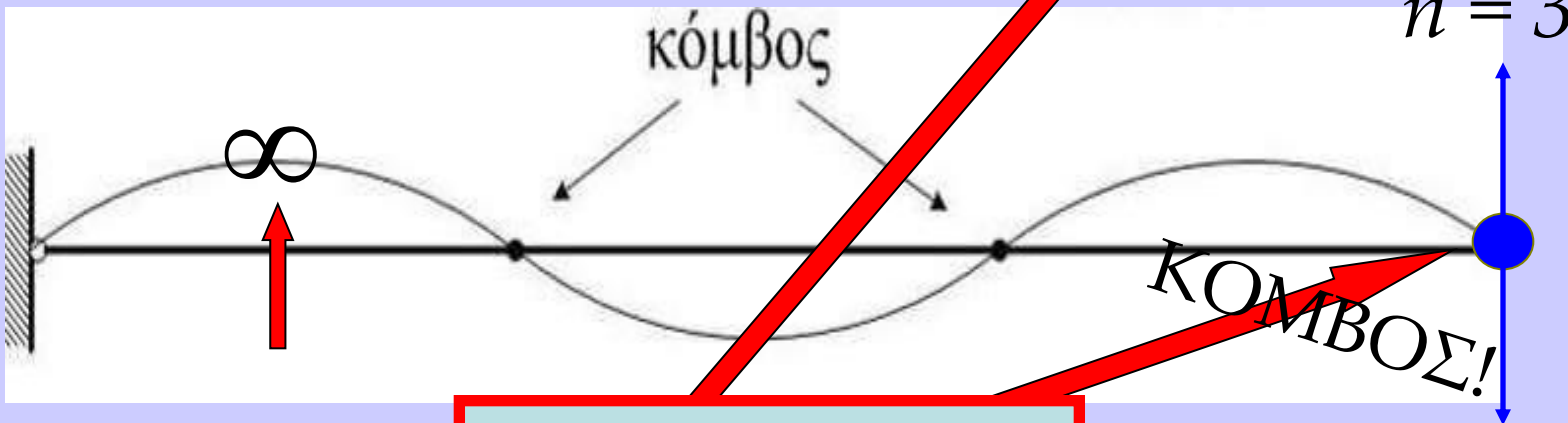


$n = 2$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$

$$v_n = n \frac{v}{2L}$$

ΚΟΜΒΟΣ!



$n = 3$

ΚΟΜΒΟΣ!

**ΠΑΡΑΔΟΞΟ!**

$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin(n\pi)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda_n} x\right) \sin 2\pi\nu_n t$$

ΤΟ ΠΛΑΤΟΣ  
ΣΤΙΣ ΚΟΙΛΙΕΣ

**ΑΠΕΙΡΙΖΕΤΑΙ**

ΚΑΙ ΓΙΑ

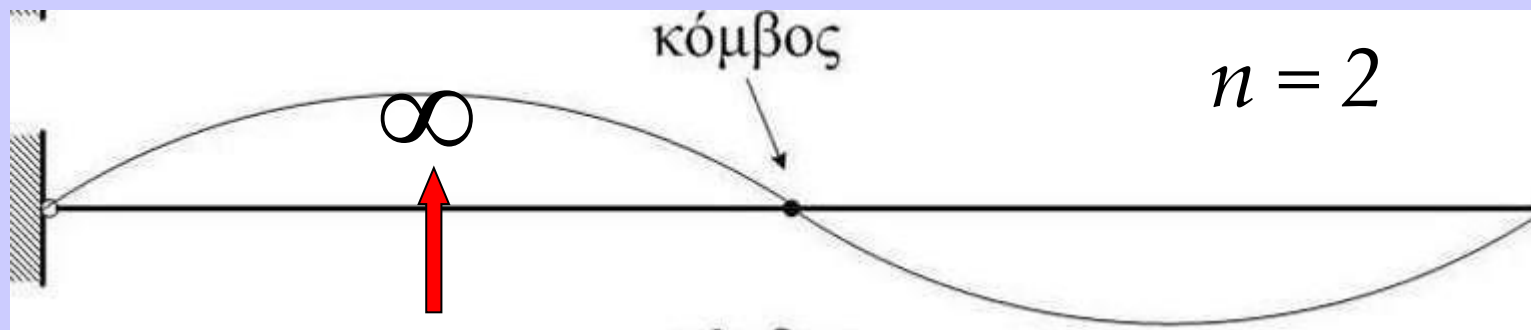
$$y_0 \rightarrow 0$$

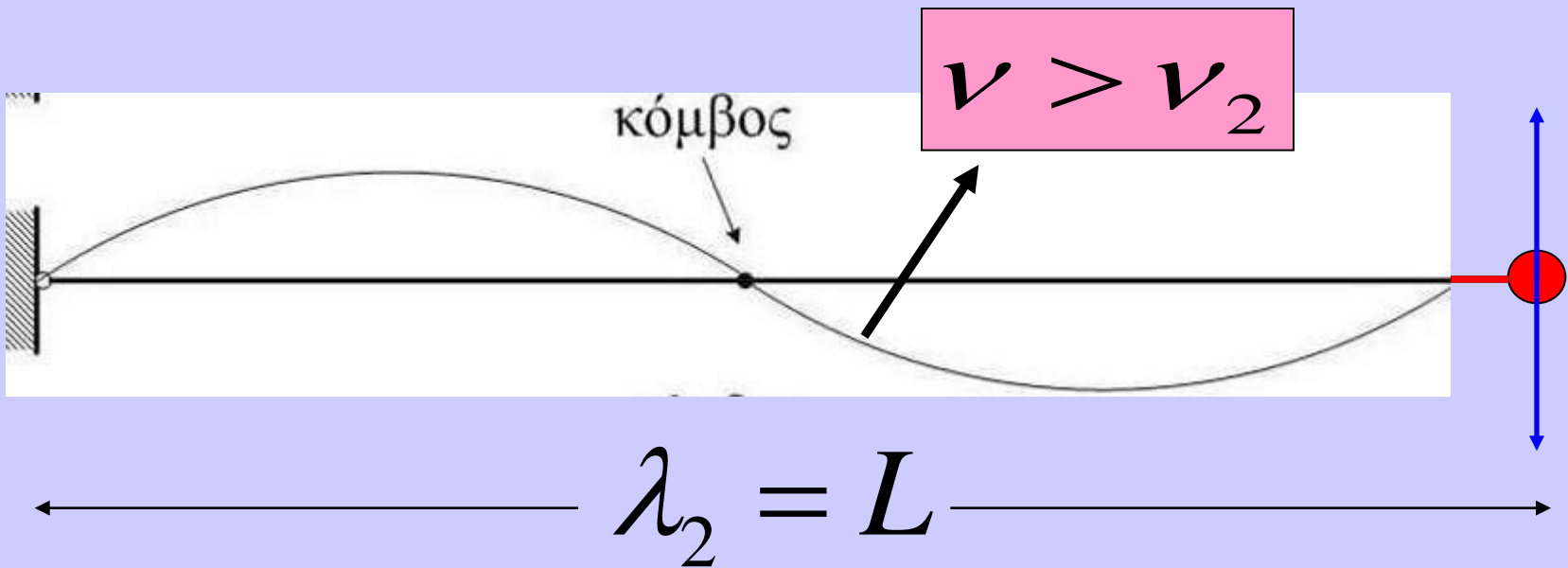
**ΠΡΟΣΟΧΗ!**

$$v_n = n \frac{v}{2L} = n \frac{\sqrt{\frac{T}{\mu}}}{2L}$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$

$$v_n \cdot \lambda_n = v$$





$$v_2 = 2 \frac{v}{2L}$$

$$\lambda_2 v_2 = v$$

$$v > v_2$$

$$\lambda < \lambda_2$$

Η ΔΙΑΙΣΘΗΣΗ ΣΑΣ

ΤΙ ΛΕΕΙ;

Η ΕΜΠΕΔΗΣΗ ΘΑ ΕΙΝΑΙ

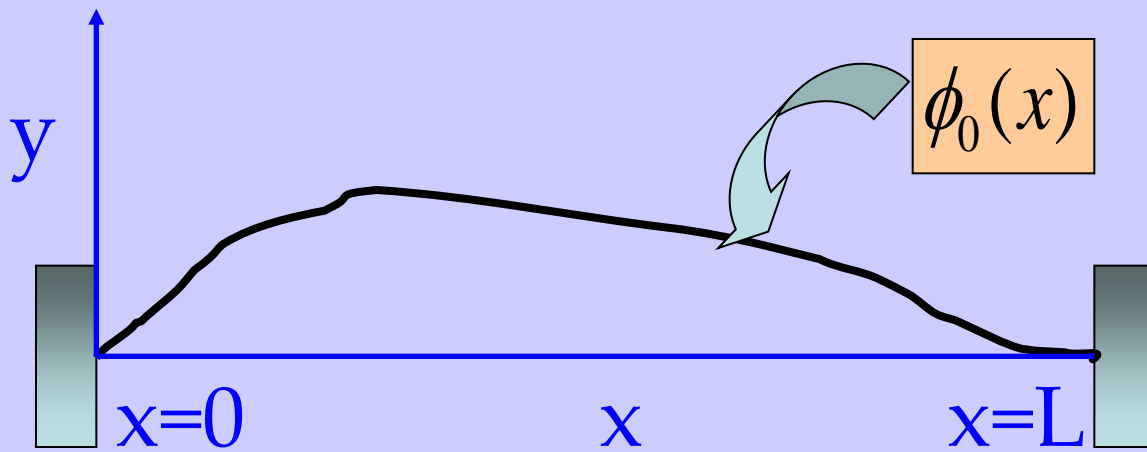
ΠΡΑΓΜΑΤΙΚΗ

ΦΑΝΤΑΣΤΙΚΗ

ΜΙΓΑΔΙΚΗ;

ΜΙΑ

ΠΑΡΑΤΗΡΗΣΗ



ΣΥΝΟΡΙΑΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ

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

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

ΑΡΧΙΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ

$$y(x, t = 0) = \phi_0(x)$$

$$u_y(x, t = 0) = \frac{\partial y(x, t = 0)}{\partial t}$$



$$y_n(x, t) = \left\{ A_n \sin \left( \frac{2\pi}{\lambda_n} x \right) \right\} \cos(2\pi \nu_n t)$$

$$\nu_n = n \frac{v}{2L}$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$

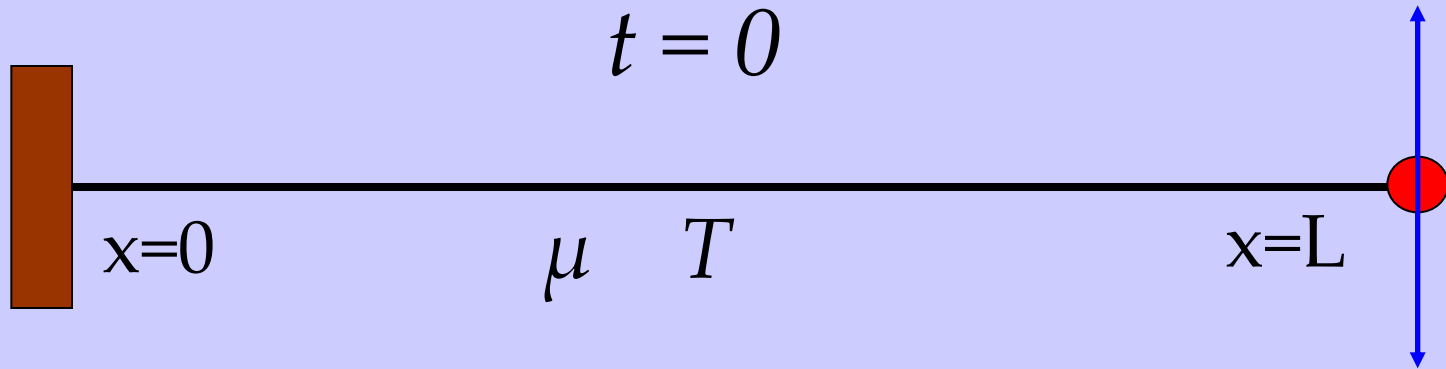
ΕΙΝΑΙ ΤΥΧΑΙΟ ΠΟΥ  
ΑΝΑΠΤΥΣΣΟΝΤΑΙ  
ΤΕΤΟΙΑ ΣΤΑΣΙΜΑ ΚΥΜΑΤΑ;

ΥΠΕΝΘΥΜΙΣΗ:

ΕΧΟΥΜΕ ΕΣΤΙΑΣΕΙ ΣΤΗΝ  
ΜΟΝΙΜΗ ΚΑΤΑΣΤΑΣΗ.

ΕΧΟΥΜΕ ΑΓΝΟΗΣΕΙ ΤΑ  
ΜΕΤΑΒΑΤΙΚΑ ΦΑΙΝΟΜΕΝΑ!

ΑΛΛΗ ΔΙΕΓΕΡΣΗ



$$y(x=0, t) = 0 \quad (1)$$

$$u_y(x=L, t) = \frac{\partial y(x=L, t)}{\partial t} = u_0 \cos \omega t \quad (2)$$

ΣΥΝΟΡΙΑΚΕΣ-ΑΡΧΙΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ

ΤΟ ΣΤΟΙΧΕΙΩΔΕΣ ΤΜΗΜΑ ΤΗΣ ΧΟΡΔΗΣ  
ΙΚΑΝΟΠΟΙΕΙ ΤΗ Δ.Ε:

$$\frac{\partial^2 (x, t)}{\partial x^2} = \frac{1}{\frac{\Gamma}{\mu}} \frac{\partial^2 y(x, t)}{\partial t^2} \quad (3)$$

$$y(x=0, t) = 0 \quad (1)$$

$$u_y(x=L, t) = \frac{\partial y(x=L, t)}{\partial t} = \\ = u_0 \cos \omega t$$

Η ΛΥΣΗ  $y(x, t)$  ΤΗΣ (3) ΠΡΕΠΕΙ ΝΑ ΙΚΑΝΟΠΟΙΕΙ

ΤΙΣ ΣΥΝΟΡΙΑΚΕΣ ΣΥΝΘΗΚΕΣ(1) ΚΑΙ (2).

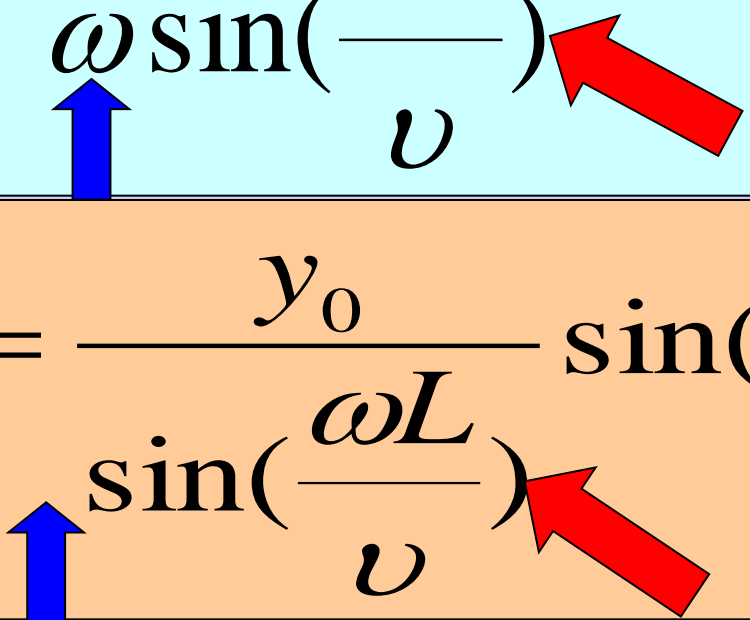
Η ΛΥΣΗ ΕΙΝΑΙ:

$$y(x, t) = \frac{u_0}{\omega \sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$

$$v_n = n \frac{v}{2L} = n \frac{\sqrt{\frac{T}{\mu}}}{2L}$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n}$$

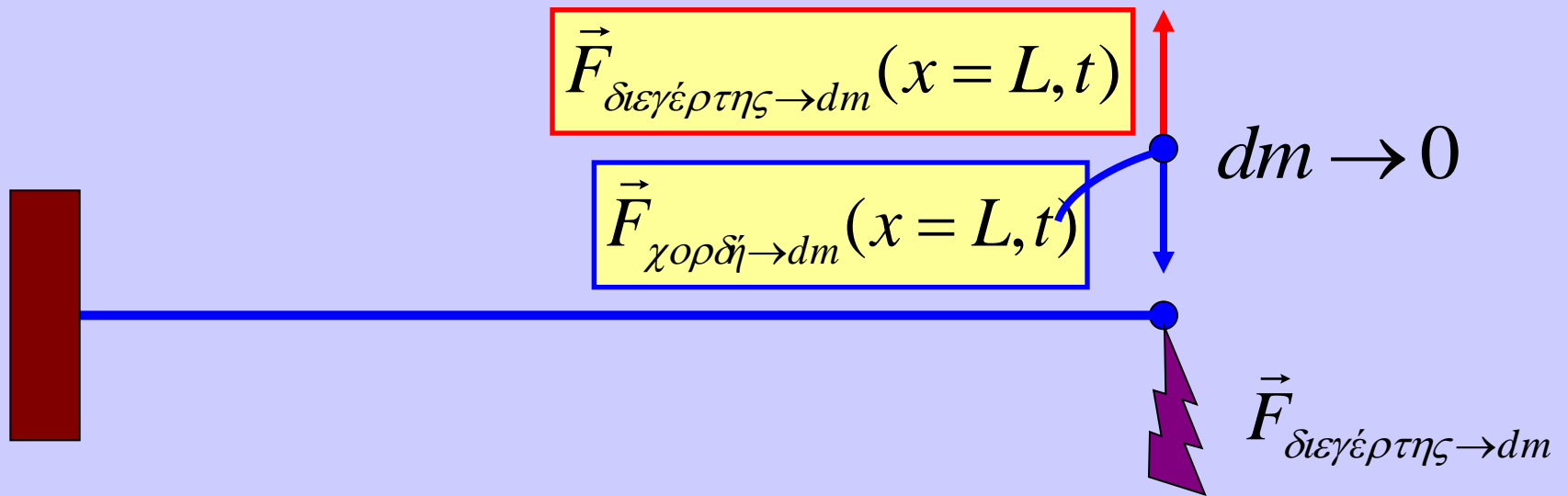
ΜΙΑ ΟΜΟΙΟΤΗΤΑ  
ΜΙΑ ΔΙΑΦΟΡΟΠΟΙΗΣΗ

$$y(x, t) = \frac{u_0}{\omega \sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda} x\right) \sin \omega t$$


$$y(x, t) = \frac{y_0}{\sin\left(\frac{\omega L}{v}\right)} \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \sin \omega t$$

ΑΛΛΗ ΔΙΕΓΕΡΣΗ





$$\vec{F}_{y \text{ χορδής} \rightarrow dm} + \vec{F}_{y \text{ διαγέρτης} \rightarrow dm} = (dm) \frac{\partial^2 \vec{y}(x=L, t)}{\partial^2 t} \rightarrow 0$$

$$\vec{F}_{y \text{ χορδής} \rightarrow dm} + \vec{F}_{y \text{ διαγέρτης} \rightarrow dm} = 0$$

$$F_{y \text{ διεγέρτης} \rightarrow dm} = -F_{y \text{ χορδή} \rightarrow dm} = -T \left\{ \frac{\partial y(x=0, t)}{\partial x} \right\}$$

$$y(x, t) = \left\{ A \sin\left(\frac{\omega}{v} x\right) \right\} \sin \omega t$$

$$F_{y \text{ διεγέρτης} \rightarrow dm} = -TA \left(\frac{\omega}{v}\right) \cos\left(\frac{\omega}{v} L\right) \sin \omega t = F_0 \sin \omega t$$

$$A = -\frac{F_0}{kT \cos(kL)}$$

$$y(x, t) = -\frac{F_0}{kT \cos(kL)} \sin(kx) \sin(\omega t)$$

$$y(x, t) = -\frac{F_0}{kT \cos(kL)} \sin(kx) \sin(\omega t)$$

$$\cos(kL) = 0$$

$$kL = \frac{2n-1}{2} \pi$$

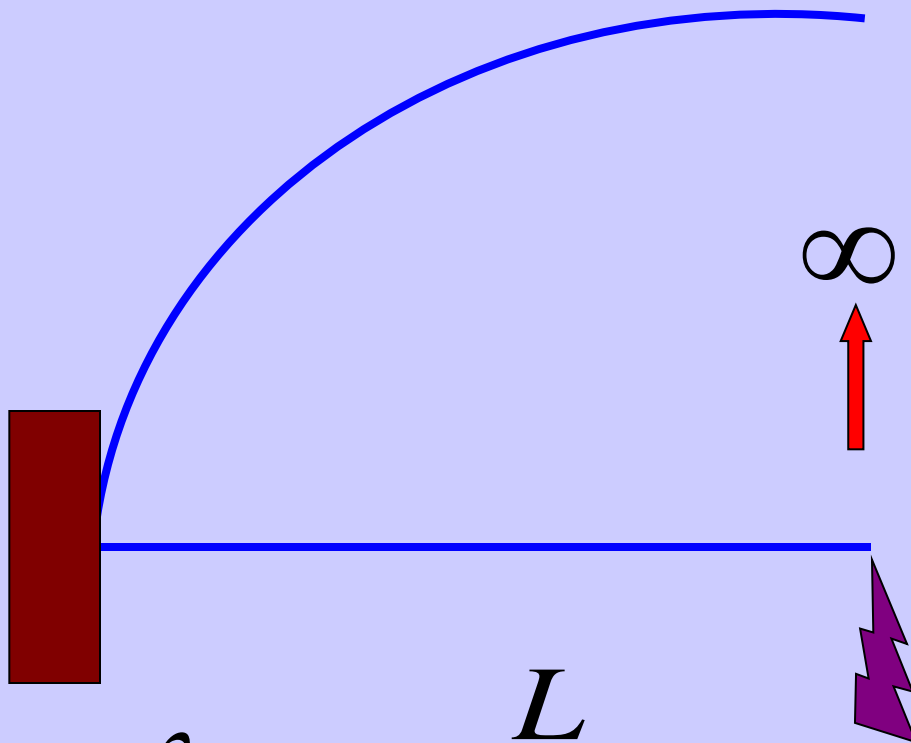
$$n = 1, 2, 3, \dots$$

Σ  
Υ  
Ν  
Τ  
Ο  
Ν  
Ι  
Σ  
Μ  
Ο  
Σ

$$\lambda_n = \frac{L}{\frac{2n-1}{4}}$$

$$L = n_{\text{ΠΕΡΙΤ.}} \cdot \frac{\lambda}{4}$$

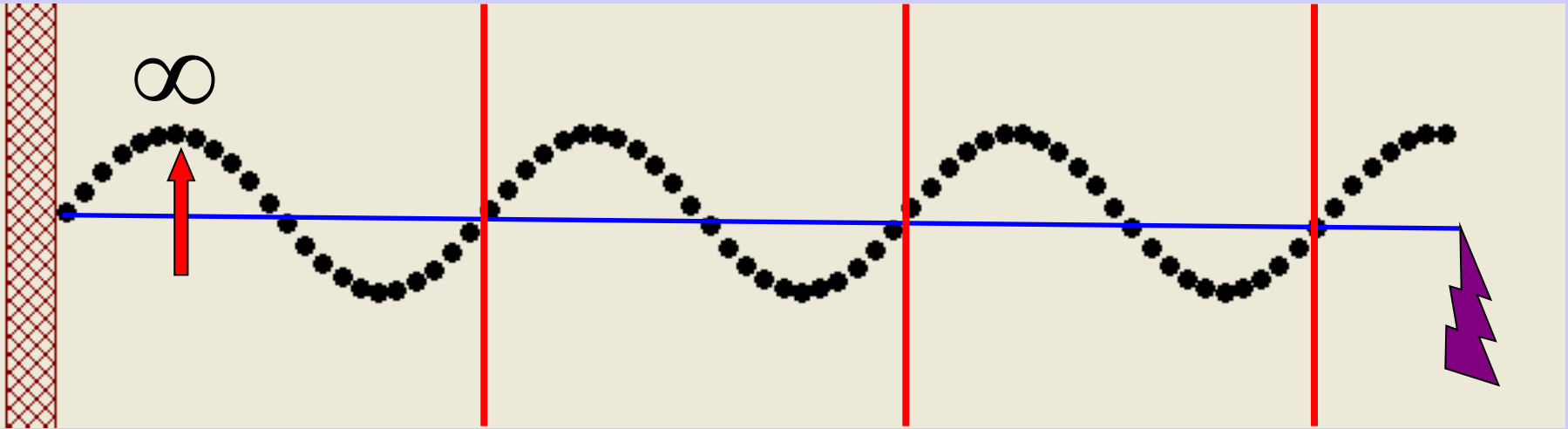
$$f_n = \frac{2n-1}{4} \frac{v}{L}$$



$n=1$

$$\lambda_n = \frac{L}{\frac{2n-1}{4}}$$

$$L = n_{\text{ΠΕΡΙΤ.}} \cdot \frac{\lambda}{4}$$



$$n=13$$

$$\lambda_n = \frac{L}{\frac{2n-1}{4}}$$

$$L = n_{\text{ПЕРИТ}} \cdot \frac{\lambda}{4}$$

Η ΔΙΑΙΣΘΗΣΗ ΣΑΣ

ΤΙ ΛΕΕΙ;

Η ΕΜΠΕΔΗΣΗ

ΣΤΙΣ ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ

ΣΥΝΤΟΝΙΣΜΟΥ

ΘΑ ΕΙΝΑΙ

ΠΡΑΓΜΑΤΙΚΗ

ΦΑΝΤΑΣΤΙΚΗ

ΜΙΓΑΔΙΚΗ;

ΣΤΙΣ ΑΛΛΕΣ ΣΥΧΝΟΤΗΤΕΣ;

Τέλος Ενότητας

# Χρηματοδότηση

- Το παρόν εκπαιδευτικό υλικό έχει αναπτυχθεί στο πλαίσιο του εκπαιδευτικού έργου του διδάσκοντα.
- Το έργο «**Ανοικτά Ακαδημαϊκά Μαθήματα στο Πανεπιστήμιο Αθηνών**» έχει χρηματοδοτήσει μόνο την αναδιαμόρφωση του εκπαιδευτικού υλικού.
- Το έργο υλοποιείται στο πλαίσιο του Επιχειρησιακού Προγράμματος «Εκπαίδευση και Δια Βίου Μάθηση» και συγχρηματοδοτείται από την Ευρωπαϊκή Ένωση (Ευρωπαϊκό Κοινωνικό Ταμείο) και από εθνικούς πόρους.





Σημειώματα

# Σημείωμα Ιστορικού Εκδόσεων Έργου

Το παρόν έργο αποτελεί την έκδοση 1.0.



# Σημείωμα Αναφοράς

Copyright Εθνικών και Καποδιστριακών Πανεπιστημίων Αθηνών, Κωνσταντίνος Ευταξίας 2015. «Εισαγωγή στην Κυματική. Διέγερση χορδής που είναι πακτωμένη στο ένα άκρο της». Έκδοση: 1.0. Αθήνα 2015. Διαθέσιμο από τη δικτυακή διεύθυνση: <http://opencourses.uoa.gr/courses/PHYS11/>



# Σημείωμα Αδειοδότησης

Το παρόν υλικό διατίθεται με τους όρους της άδειας χρήσης Creative Commons Αναφορά, Μη Εμπορική Χρήση Παρόμοια Διανομή 4.0 [1] ή μεταγενέστερη, Διεθνής Έκδοση. Εξαιρούνται τα αυτοτελή έργα τρίτων π.χ. φωτογραφίες, διαγράμματα κ.λ.π., τα οποία εμπεριέχονται σε αυτό και τα οποία αναφέρονται μαζί με τους όρους χρήσης τους στο «Σημείωμα Χρήσης Έργων Τρίτων».



[1] <http://creativecommons.org/licenses/by-nc-sa/4.0/>

Ως **Μη Εμπορική** ορίζεται η χρήση:

- που δεν περιλαμβάνει άμεσο ή έμμεσο οικονομικό όφελος από την χρήση του έργου, για το διανομέα του έργου και αδειοδόχο
- που δεν περιλαμβάνει οικονομική συναλλαγή ως προϋπόθεση για τη χρήση ή πρόσβαση στο έργο
- που δεν προσπορίζει στο διανομέα του έργου και αδειοδόχο έμμεσο οικονομικό όφελος (π.χ. διαφημίσεις) από την προβολή του έργου σε διαδικτυακό τόπο

Ο δικαιούχος μπορεί να παρέχει στον αδειοδόχο ξεχωριστή άδεια να χρησιμοποιεί το έργο για εμπορική χρήση, εφόσον αυτό του ζητηθεί.



# Διατήρηση Σημειωμάτων

Οποιαδήποτε αναπαραγωγή ή διασκευή του υλικού θα πρέπει να συμπεριλαμβάνει:

- το Σημείωμα Αναφοράς
- το Σημείωμα Αδειοδότησης
- τη δήλωση Διατήρησης Σημειωμάτων
- το Σημείωμα Χρήσης Έργων Τρίτων (εφόσον υπάρχει)

μαζί με τους συνοδευόμενους υπερσυνδέσμους.



# Σημείωμα Χρήσης Έργων Τρίτων

**Οι Εικόνες, τα Σχήματα, τα Διαγράμματα και οι Φωτογραφίες που χρησιμοποιούνται στο παρόν έργο αποτελούν αντικείμενο πνευματικής ιδιοκτησίας (copyright)**

