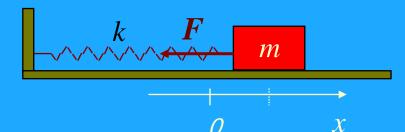
## Aula de Revisão - P2

Física Geral II - F 228 1° Semestre, 2021

### Resumo: MHS



Solução:  $x(t) = A \cos(\omega t + \phi)$ 

onde:  $\int A = \text{amplitude}$ 

 $\omega = \text{frequência angular}$   $\phi = \text{fase}$  T = período

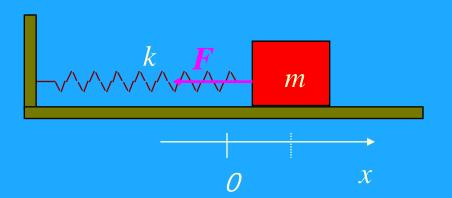
$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \frac{2\pi}{T}$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$

- Para o sistema massa-mola:
- A frequência e o período não dependem da amplitude! (Isso é geral para qualquer MHS!)
- A oscilação ocorre ao redor do ponto de equilíbrio, onde a força resultante é nula!

## Força elástica e energia potencial

$$F = -kx$$



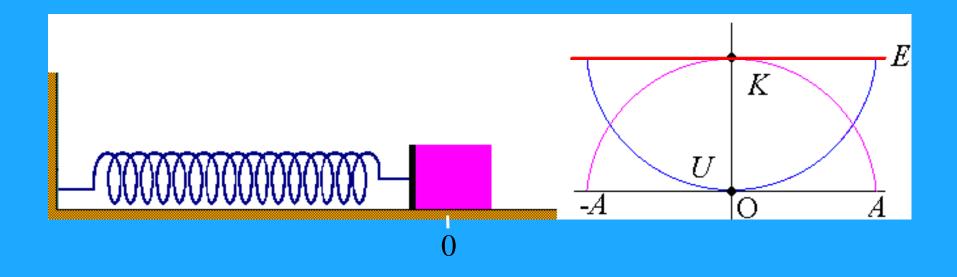
$$dW = Fdx = -dU$$
 ;  $F(x) = -\frac{dU(x)}{dx}$  (Força conservativa)

$$\rightarrow dU = -Fdx = (kx)dx \quad \rightarrow \int_{0}^{x} dU = \int_{0}^{x} (kx)dx$$

Configuração de referência: U(x=0)=0

$$U(x) - 0 = \int_{0}^{x} kx dx \qquad \longrightarrow \qquad U(x) = \frac{1}{2}kx^{2}$$

## Conservação de energia mecânica



$$\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = E$$

## Exemplo de MHS: Pêndulo Simples

O torque devido à gravidade ao redor do eixo de rotação (eixo z) é  $\tau = -mgd$ . Mas:

 $d = L \operatorname{sen} \theta \approx L\theta$ ; para pequenos  $\theta$ .

Portanto: 
$$\tau = -mgL\theta$$

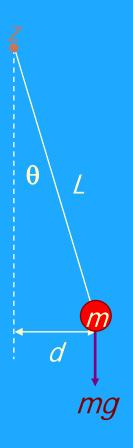
Mas:  $\tau = I\alpha$ ;  $I = mL^2$ 
 $T = I\alpha$ 

$$-\frac{g}{L} = \frac{d^2\theta}{dt^2} \implies \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\omega^2\theta \text{ ; onde: } \omega = \sqrt{\frac{g}{L}}$$

Que é idêntica à Equação diferencial do MHS!

Daí: 
$$\theta(t) = \theta_0 \cos(\omega t + \phi)$$

$$\omega = 2\pi f \quad \to \quad f = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{L}}$$



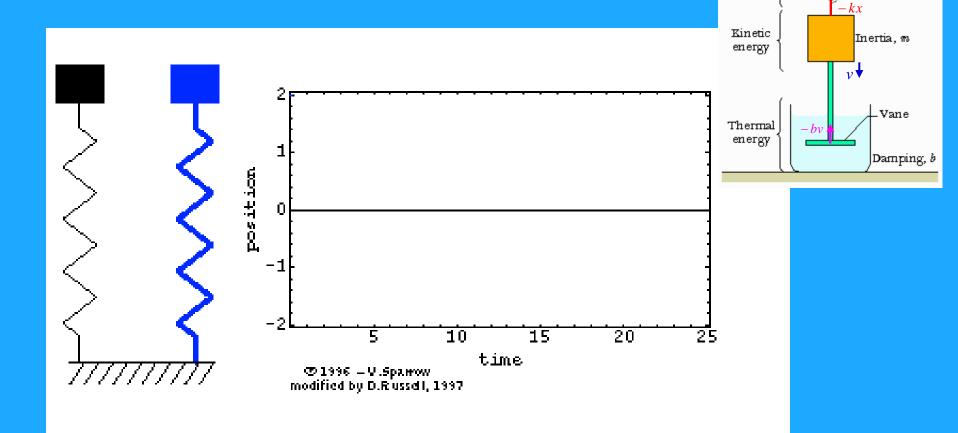
## MHS e MH amortecido

Rigid support

Springiness, k

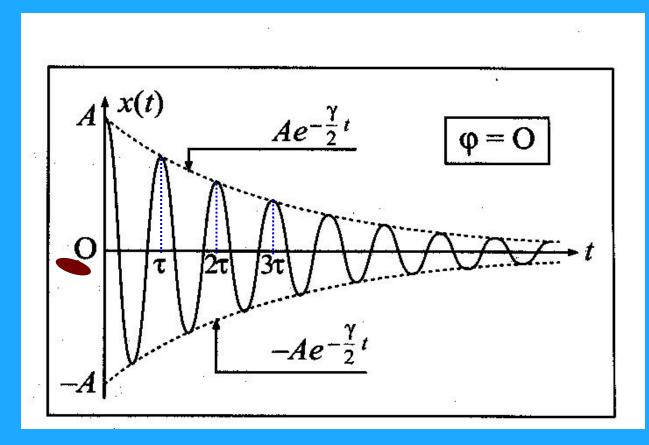
Potential

energy



#### Amortecimento Subcrítico

$$x(t) = Ae^{-\frac{\gamma}{2}t}\cos(\omega t + \phi)$$



$$\gamma = b/m$$

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \frac{\gamma^2}{4}}$$

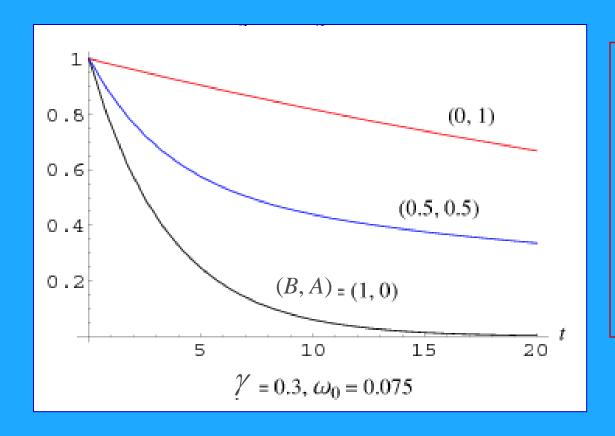
$$\omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

http://lectureonline.cl.msu.edu/~mmp/applist/damped/d.htm

## Amortecimento Supercrítico

$$x(t) = e^{-\frac{\gamma}{2}t} \left( A e^{\beta t} + B e^{-\beta t} \right)$$

$$\beta = \sqrt{\frac{\gamma^2}{4} - \omega_0^2}$$



#### Crítico:

$$\frac{\gamma}{2} = \omega_0 \quad ; \quad \beta = 0$$

$$x(t) = e^{-\frac{\gamma}{2}t} (A + B)$$

### Oscilações forçadas amortecidas:

Para: 
$$\omega \to \omega_0$$
 temos:  $|\omega - \omega_0| << \omega_0$ 

$$A^{2}(\omega) \approx \left(\frac{F_{0}}{2m\omega_{0}}\right)^{2} \frac{1}{\left[\left(\omega_{0} - \omega\right)^{2} + \frac{\gamma^{2}}{4}\right]}$$

$$\gamma = 0$$

$$A = \frac{F_0}{m\left|\omega_0^2 - \omega^2\right|}$$

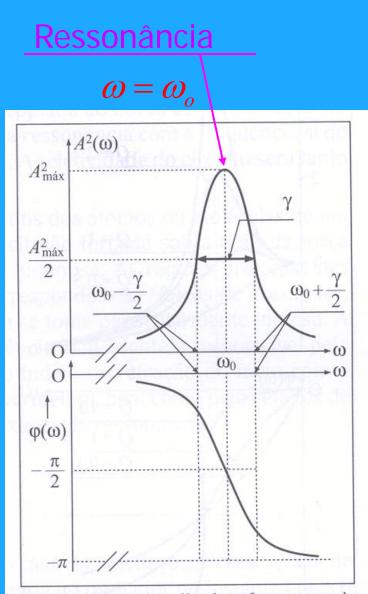
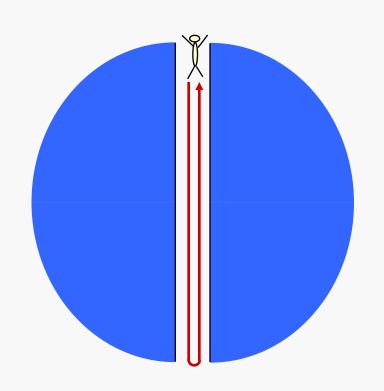


Figura 4.8 — Amplitude e fase perto de ressonância

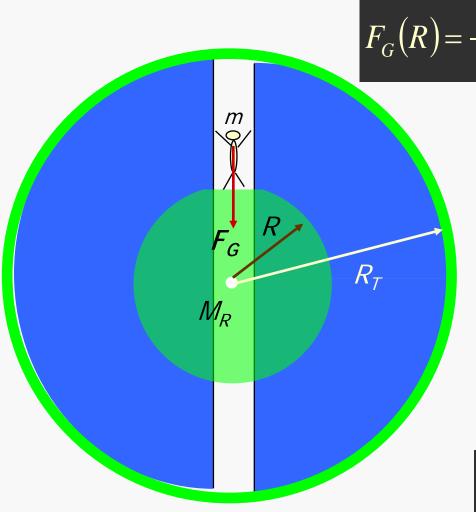
## Ex.: Túnel na Terra

Um túnel reto é construído de Campinas ao outro lado da Terra, passando pelo seu centro.

Um estudante de física pula no túnel ao meio-dia. A que horas ele retorna a Campinas?



## Túnel na Terra



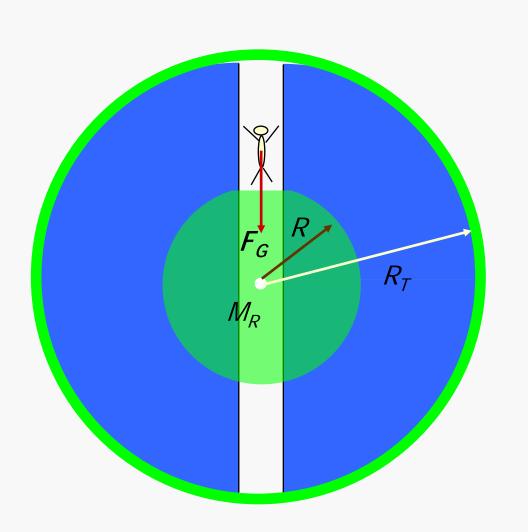
$$F_G(R) = -\frac{GmM_R}{R^2}; \qquad F_G(R_T) = -\frac{GmM_T}{R_T^2}$$

$$\frac{F_G(R)}{F_G(R_T)} = \frac{M_R R_T^2}{R^2 M_T}$$

$$\frac{M_R}{M_T} = \frac{\frac{4}{3}\pi R^3}{\frac{4}{3}\pi R_T^3}$$

$$\frac{F_G(R)}{F_G(R_T)} = \frac{R^3}{R^2} \frac{R_T^2}{R_T^3} = \frac{R}{R_T}$$

## Túnel na Terra



$$\frac{F_G(R)}{F_G(R_T)} = \frac{R}{R_T}$$

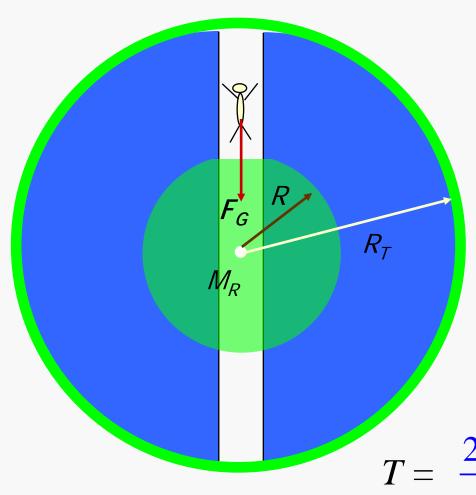
$$F_G(R) = \frac{F_G(R_T)}{R_T}R$$

$$F_G(R) = \frac{mg}{R_T}R$$

$$F_G(R) = kR$$

$$k = \frac{mg}{R_T}$$

## Túnel na Terra



$$k = \frac{mg}{R_T}$$

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{g}{R_T}}$$

 $g = 9.81 \text{ m/s}^2$ 

 $R_T = 6.38 \times 10^6 \, m$ 

 $\omega = 0.00124 \ s^{-1}$ 

 $T = \frac{2\pi}{\omega} = 5067 \, s \approx 84 \, min!$ 

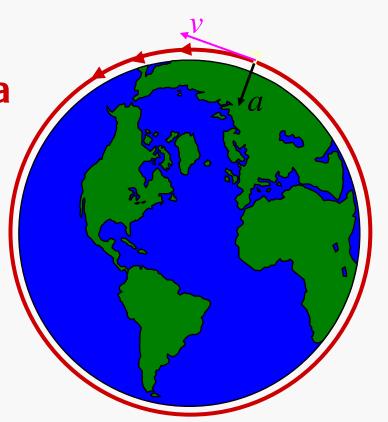
(Retorna após aprox. 84 min)

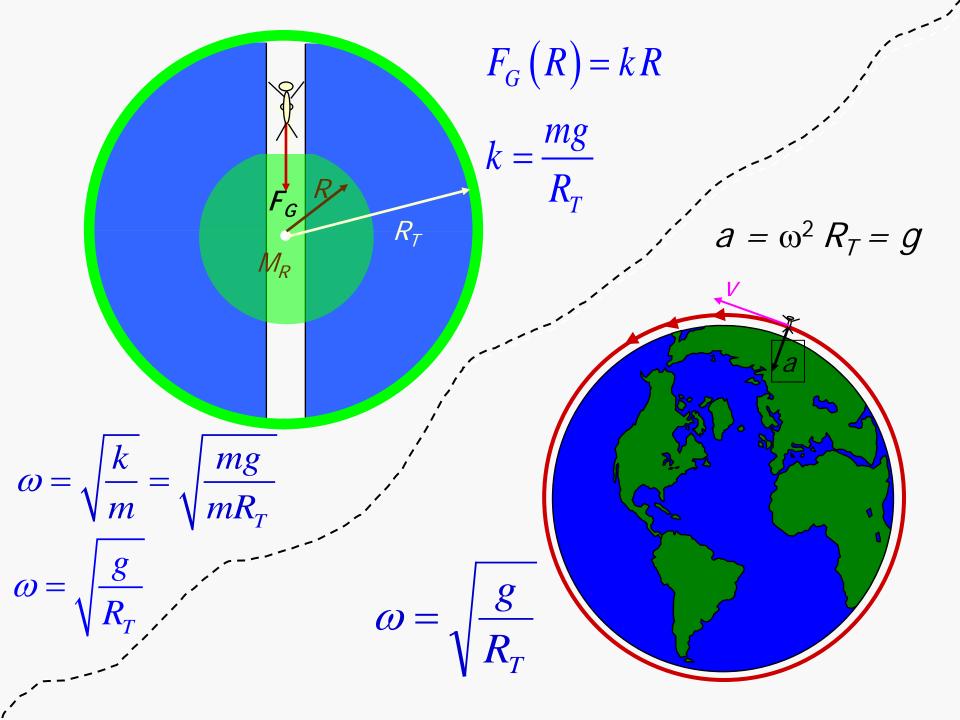
## Ex.: Órbita da Terra

Um objeto em órbita próximo à superfície da Terra também tem período idêntico ao da queda no túnel:

$$a = \frac{v^2}{R_T} = \omega^2 R_T = g$$

$$\omega = \sqrt{\frac{g}{R_T}}$$





## Exemplo: Bastão Oscilante

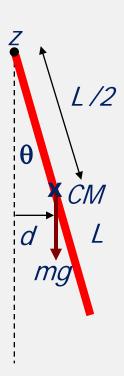
O torque em relação ao eixo de rotação (z) é:

$$\tau = -mgd = -mg(L/2)sen\theta \approx -mg(L/2)\theta$$
;  $\theta << 1$ 

■ Nesse caso:  $I_z = \frac{1}{3}mL^2$ 

Daí: 
$$\tau = I\alpha \longrightarrow -mg\frac{L}{2}\theta = \frac{1}{3}mL^2\frac{d^2\theta}{dt^2}$$

$$\rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\frac{3g}{2L}\theta = -\omega^2\theta ; \quad \omega = \sqrt{\frac{3g}{2L}}$$



## Onda harmônica

$$y(x,t) = A\cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}(x-vt)\right)$$

#### FREQUÊNCIA ANGULAR

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

#### NÚMERO DE ONDA

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

$$v = \frac{\omega}{k}$$

$$\frac{y(x,t) = A\cos(kx - \omega t)}{\text{Deslocamento}}$$
Amplitude

Como descrever uma onda se movendo para a esquerda ao longo da direção  $\,x$  , sentido negativo ?

#### VELOCIDADE DE UMA ONDA TRANSVERSAL:

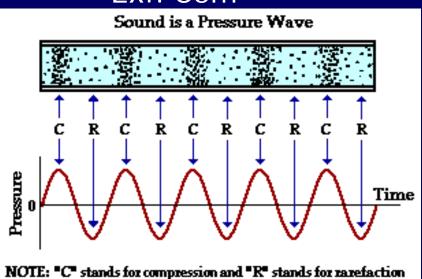
Numa corda: v = 1

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

$$v = \sqrt{\frac{\text{fator elastico}}{\text{fator de inercia}}}$$

#### ONDAS LONGITUDINAIS:

Ex.: Som



$$v = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$$

$$v = \sqrt{\frac{B}{
ho}}$$

Ondas em sólidos

Ondas em gases ou líquidos

E:: módulo elástico do material

ρ :: densidade

B:: módulo de compressão volumétrico

$$B = -\frac{\Delta p}{\Delta V/V}$$

## Energia e Potência

$$P(x,t) = \mu v \omega^2 A^2 sen^2 (kx - \omega t)$$

Valor médio: 
$$\overline{P}(x,t) = \overline{\mu\nu\omega^2 A^2} \overline{sen^2(kx - \omega t)}$$

$$\overline{\sin^2(\theta)} = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \sin^2(\theta) d\theta = \frac{1}{2} \quad \text{(Cálculo I.')}$$

Potência média transmitida pela onda numa corda:  $\overline{P} = \frac{1}{2} \mu v \omega^2 A^2$ 

$$\overline{P} = \frac{1}{2}\mu\nu\omega^2 A^2$$

### Interferência

Duas ondas de amplitudes (A) iguais:

$$y_1(x,t) = A\sin(kx - \omega t)$$
  $y_2(x,t) = A\sin(kx - \omega t + \phi)$ 

$$y(x,t) = y_1(x,t) + y_2(x,t) = A\sin(kx - \omega t) + A\sin(kx - \omega t + \phi)$$

 $\phi$ : Diferença de fase entre as ondas

$$sen a + sen b = 2\cos\left(\frac{a-b}{2}\right)\sin\left(\frac{a+b}{2}\right)$$

$$y(x,t) = 2A\cos\left(\frac{\phi}{2}\right)\sin\left(kx - \omega t + \frac{\phi}{2}\right)$$

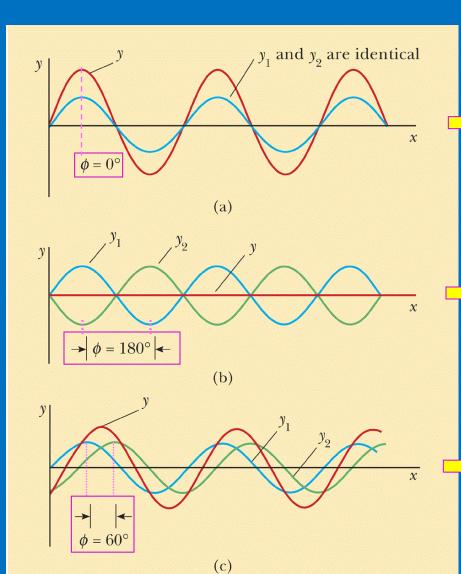
## Interferência

Amplitude Fase
$$y(x,t) = 2A\cos\left(\frac{\phi}{2}\right)\sin\left(kx - \omega t + \frac{\phi}{2}\right)$$

Se:  $\phi = 0 \rightarrow Amplitude = 2A$ Interferência construtiva

Se:  $\phi = \pi \rightarrow \text{Amplitude} = 0$ Interferência destrutiva

## Interferência



Construtiva

Destrutiva

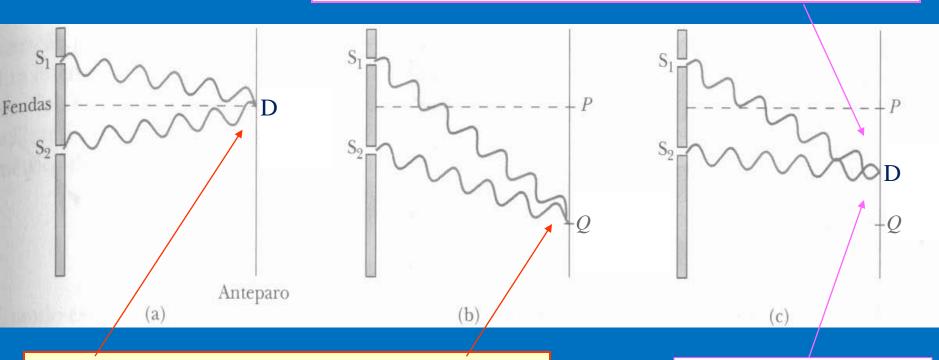
Intermediária

$$y(x,t) = 2A\cos\left(\frac{\phi}{2}\right)\sin\left(kx - \omega t + \frac{\phi}{2}\right)$$

### Interferência: Similar com a Luz!

• Temos a formação de franjas devido a diferença de percursos:

Ondas fora de Fase: Interferência Destrutiva (Diferença de percurso =  $(n+\frac{1}{2})\lambda$ , n=0,1,2,...)



Ondas em Fase: Interferência Construtiva (Diferença de percurso =  $n\lambda$ , n = 0, 1, 2,...)

D a meia distância entre P e Q

### Ondas estacionárias

Duas ondas idênticas propagando em sentidos opostos:

$$y_1(x,t) = A\sin(kx - \omega t)$$

$$y_2(x,t) = A\sin(kx + \omega t)$$

$$sen a + sen b = 2\cos\left(\frac{a-b}{2}\right)\sin\left(\frac{a+b}{2}\right)$$

$$y(x,t) = 2A\sin(kx)\cos(\omega t)$$

## Ondas estacionárias

Amplitude depende de x

$$y(x,t) = 2A\sin(kx)\cos(\omega t)$$
 Variação temporal

NÃO tem termo  $(kx - \omega t)$   $\begin{cases} \rightarrow \text{NÃO \'e uma onda progressiva} \\ \rightarrow \text{\'e uma onda estacion\'aria} \end{cases}$ 

Pontos de amplitude nula:

$$kx = 0, \pi, 2\pi, ..., n\pi...$$

Pontos de amplitudes máxima:

$$kx = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}, \frac{5\pi}{2}, \dots, \left(n + \frac{1}{2}\right)\pi\dots$$

$$n = 0, 1, 2, \dots$$

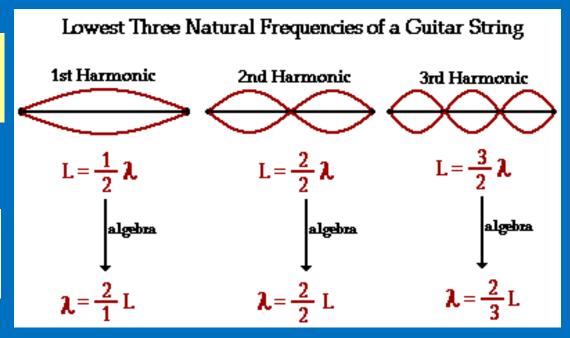
n = 0, 1, 2, ... ANTI-NÓS

## Ressonâncias

#### Comprimentos de onda e Frequências ressonantes:

$$L = n\frac{\lambda}{2} \qquad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$\lambda_n = \frac{2L}{n} \qquad f_n = \frac{v}{\lambda_n} = \frac{nv}{2L}$$



Menor frequência: Frequência Fundamental Demais frequências: Série Harmônica

Ex.: A tecla mais aguda de um piano tem frequência 150 vezes maior que a mais grave. Se o comprimento da corda vibrante mais aguda é 5 cm, quanto seria o comprimento da corda mais grave se elas tivessem a mesma densidade linear de massa e a mesma tensão?

- Mesmos  $\mu$  e  $T \to \text{velocidades iguais pois: } v = \sqrt{\frac{T}{\mu}}$ 
  - Comparando as frequências fundamentais (n=1):

$$\frac{\lambda_n}{2} = \frac{L}{n} \rightarrow \lambda_1 = 2L \quad \stackrel{\mathbf{v} = \lambda f}{\Longrightarrow}$$

$$f_i = \frac{v}{2L_i} \rightarrow \frac{f_a}{f_g} = \frac{v/2L_a}{v/2L_g} = \frac{L_g}{L_a} \rightarrow L_g = L_a \frac{f_a}{f_g} = 5 \times 150 = 750 \text{ cm}$$

$$L_g = 7.5 \text{ m}$$

• Obs.: As cordas mais graves são mais pesadas ( $\mu_g > \mu_a$ ), para evitar que sejam muito compridas.

#### Velocidade do Som

(CNTP)	Bulk Modulus (B) [Pa]	Density (ρ) [kg/m³]
Water	2,2×10 <sup>9</sup>	1000
Methanol	8,23×10 <sup>8</sup>	424
Air (Adiabatic)	1,42×10 <sup>5</sup>	~ 1,21
Air (Constant Temp.)	1,01×10 <sup>5</sup>	~ 1,21

$$v = \sqrt{\frac{B}{\rho}}$$

No ar (adiabático): 
$$v_{ar} = \sqrt{\frac{0,142 \times 10^6}{1,21}} \approx 342 \text{ m/s}$$

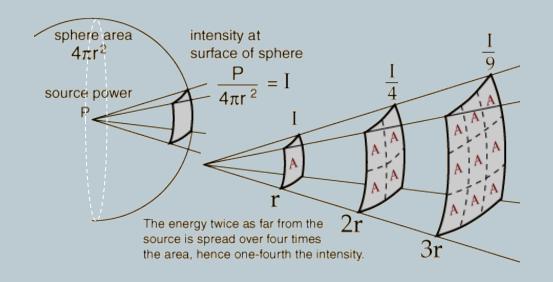
Na água: 
$$v_{água} = \sqrt{\frac{2,2 \times 10^9}{10^3}} \approx 1483 \text{ m/s}$$

Em sólidos a velocidade atinge valores da ordem de 3000 m/s!

## Energia transportada pelas ondas

Intensidade (I) de uma onda: É a potência transportada por unidade de área perpendicular ao fluxo de energia.

$$I = \frac{\overline{P}}{A} = \frac{1}{2} \rho v \omega^2 s_m^2$$



No caso de ondas esféricas a energia flui para todas as direções. A intensidade fica:

$$I = \frac{\overline{P}}{4\pi r^2}$$

### Audição humana

• É conveniente definirmos a medida do nível sonoro,  $\beta$ , como:

$$\beta(I) = (10 \text{ dB}) \log \frac{I}{I_{\text{min}}}$$

$$I_{\text{máx}} \approx 1 \text{ W/m}^2$$

$$I_{\text{min}} \approx 10^{-12} \text{ W/m}^2$$

Onde dB é a abreviação para decibel.

1 dB = 0,1 B; sendo B(bel) a unidade de nível sonoro.

Assim: 
$$\begin{cases} I = I_{\min} & \rightarrow \beta(I_{\min}) = 0 \text{ dB} \\ I = I_{\max} & \rightarrow \beta(I_{\max}) = 120 \text{ dB} \end{cases} \frac{I_{\max}}{I_{\min}} \approx 10^{12}$$

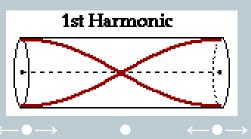
#### Ondas estacionárias: tubos abertos

$$L = n\left(\frac{\lambda_n}{2}\right) \qquad f_n = \frac{v}{\lambda_n} \qquad n = 1, 2, 3, \dots$$

$$f_n = \frac{v}{\lambda_n}$$

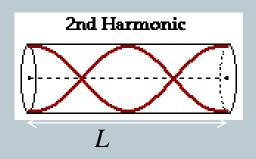
$$n = 1, 2, 3, \dots$$

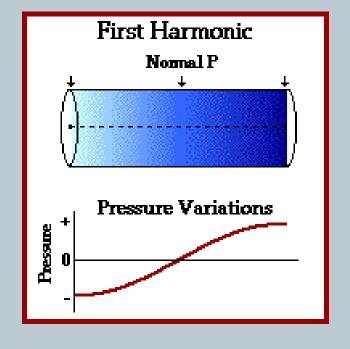




$$L = \lambda_2$$

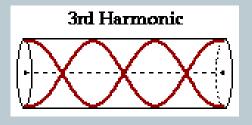
$$f_2 = \frac{v}{L} = 2f_1$$





$$L = \frac{3}{2}\lambda_3$$

$$f_3 = \frac{3v}{2L} = 3f_1$$

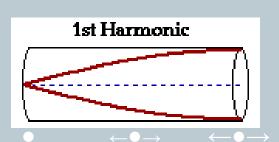


(Descrição feita em termos dos deslocamentos de ar.)

# Ondas estacionárias: tubos com uma extremidade fechada

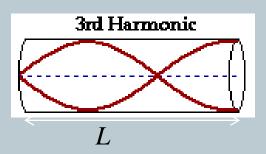
$$L = \frac{\lambda_1}{4}$$

$$f_1 = \frac{v}{4L}$$



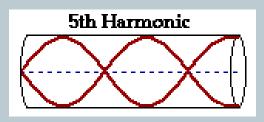
$$L = \frac{3}{4}\lambda_3$$

$$f_3 = \frac{3v}{4L} = 3f_1$$



$$L = \frac{5}{4}\lambda_5$$

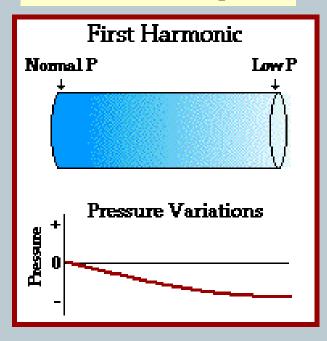
$$f_5 = \frac{5v}{4L} = 5f_1$$



Não tem harmônicos pares!

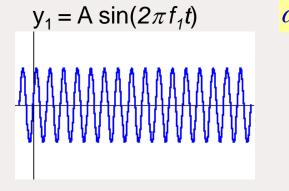
$$L = n \left(\frac{\lambda_n}{4}\right) \qquad f_n = \frac{v}{\lambda_n}$$

 $n = 1, 3, 5, \dots$  (impares)

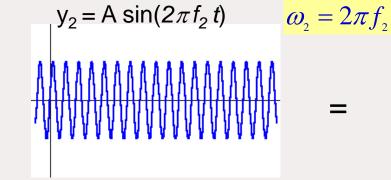


(Descrição feita em termos dos deslocamentos de ar)

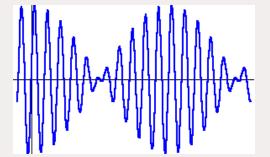
#### Batimento



$$\omega_{1} = 2\pi f_{1}$$



$$\omega_2 = 2\pi f_2$$



Envoltória
$$y = y_1 + y_2 = \left[ 2A\cos 2\pi \left( \frac{f_1 - f_2}{2} \right) t \right] \sin 2\pi \left( \frac{f_1 + f_2}{2} \right) t$$

$$f_{hat}/2$$

Se: 
$$f_1 = 340 \text{ Hz}$$
 e  $f_2 = 330 \text{ Hz}$ 

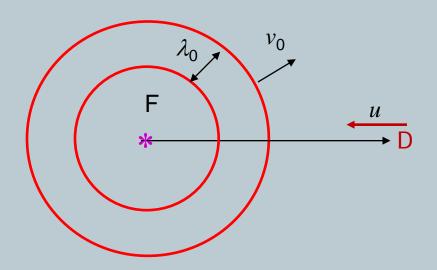
$$f_{med} = \frac{f_1 + f_2}{2} = 335 \text{ Hz}$$
 ;  $f_{bat} = f_1 - f_2 = 10 \text{ Hz}$ 

Batimentos são usados para afinar instrumentos. A freqüência desejada é comparada com a freqüência do instrumento. Se um batimento é ouvido, significa que o instrumento está desafinado. Quanto maior a freqüência de batimento, mais desafinado estará o instrumento.

## Efeito Doppler do Som

Fonte parada, Detector com velocidade u  $v_0 = \lambda_0 f_0$ 

$$f' = \frac{v_0 + u}{\lambda_0} = \frac{v_0}{\lambda_0} \left( 1 + \frac{u}{v_0} \right)$$



$$f' = f_0 \left( 1 + \frac{u}{v_0} \right)$$

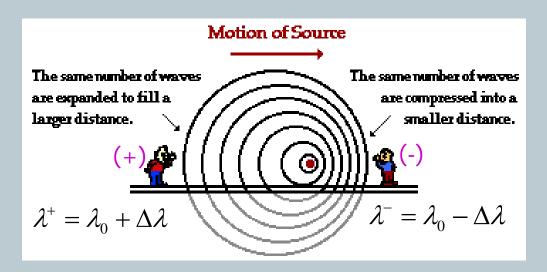
A frequência aumenta!

$$f' = f_0 \left( 1 \pm \frac{u}{v_0} \right) = f_0 \frac{v_0 \pm u}{v_0}$$
 + aproximação - afastamento

### Efeito Doppler do Som

Fonte se aproximando ou afastando com velocidade V com Detector parado:

$$f = \frac{f_0}{\left(1 \mp \frac{V}{v_0}\right)} = f_0 \frac{v_0}{v_0 \pm V} - \text{aproximação}$$
 + afastamento



$$\Delta \lambda = VT_0$$

#### Caso geral:

$$f = f_0 \frac{\left(1 \pm \frac{u}{v_0}\right)}{\left(1 \mp \frac{V}{v_0}\right)} = f_0 \frac{v_0 \pm u}{v_0 \pm V}$$

## Ondas estacionárias em órgãos

Qual é a frequência fundamental e os três primeiros harmônicos de um tubo de órgão de 26 cm de comprimento, se ele for (a) aberto ou (b) fechado em uma das pontas?

(a) Harmônico fundamental: 
$$f_1 = \frac{v}{2L} = \frac{343 \text{ m/s}}{2 \times (0, 26 \text{m})} = 660 \text{ Hz}$$

• Três primeiros harmônicos: 660 Hz, 1320 Hz, 1980 Hz.

(b) Harmônico fundamental: 
$$f_1 = \frac{v}{4L} = \frac{343 \text{ m/s}}{4 \times (0, 26 \text{m})} = 330 \text{ Hz}$$

 Três primeiros harmônicos (apenas ímpares): 330 Hz, 990 Hz, 1650 Hz.