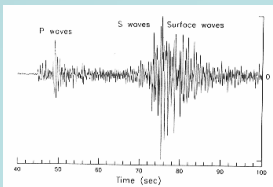
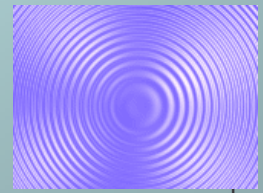




Oscilações são fenómenos naturais, da nossa experiência diária.



Os movimentos oscilatórios, diversos e mais ou menos complexos, são **TODOS** exprimíveis como uma soma de termos correspondentes ao movimento oscilatório mais simples – o **Movimento Harmónico Simples**

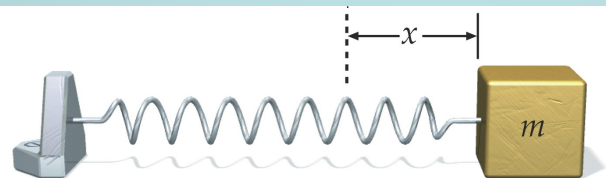


Movimento Harmónico Simples



Caracterizado pela lei de Hooke

$$F_x = -kx$$



Consequências

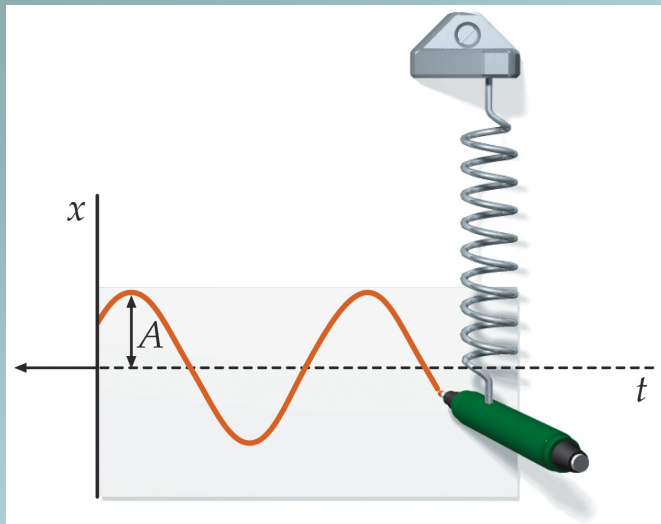
$$-kx = ma_x \Leftrightarrow a_x = -\frac{k}{m}x \Leftrightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x$$

- **Física:** aceleração oposta ao deslocamento (afastamento em relação ao ponto de equilíbrio)
- **Matemática:** segunda derivada de x proporcional ao simétrico de x

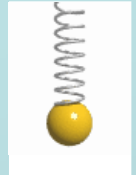
Reposição do estado de equilíbrio / energia mínima

Indica forma sinusoidal da solução

Movimento Harmônico Simples



$$x = A \cos (\omega t + \delta)$$



com

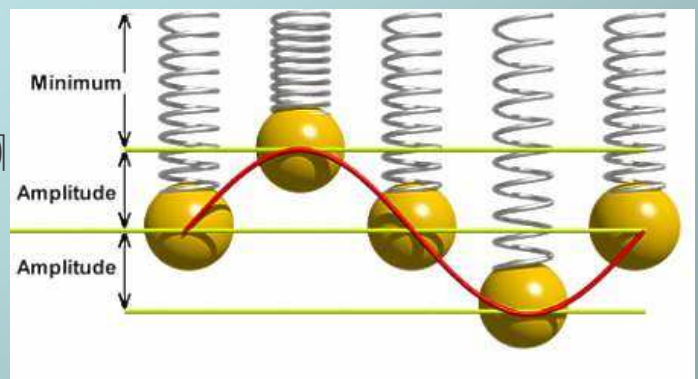
$$\omega = 2\pi f \quad \Leftrightarrow \quad f = \frac{1}{T}$$

A Amplitude do movimento

δ Fase na origem (instante zero)

f Frequência

T Período



Movimento Harmônico Simples

A matemática dita $\rightarrow$

$$x = A \cos(\omega t + \delta)$$

Consequentemente

$$v = \frac{dx}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \delta)$$

$$a = \frac{dv}{dt} = \frac{d}{dt}(-\omega A \sin(\omega t + \delta))$$

$$= -\omega^2 A \cos(\omega t + \delta)$$

$$= -\omega^2 x$$

A física ... explica

$$ma = -kx \quad \Leftrightarrow \quad a = -\frac{k}{m}x$$

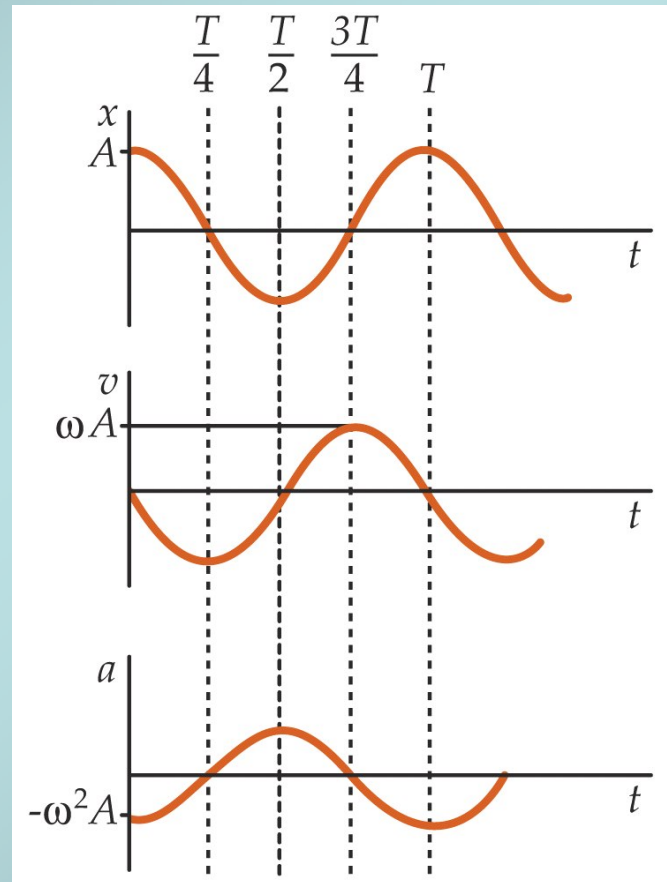
$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$f = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}}$$

Movimento Harmônico Simples

Contas simples, com uma ferramenta básica, o EXCEL, permite ... “experimentalmente” o comportamento deste Movimento Harmônico Simples (MHS).

Assim se verifica ... isto →

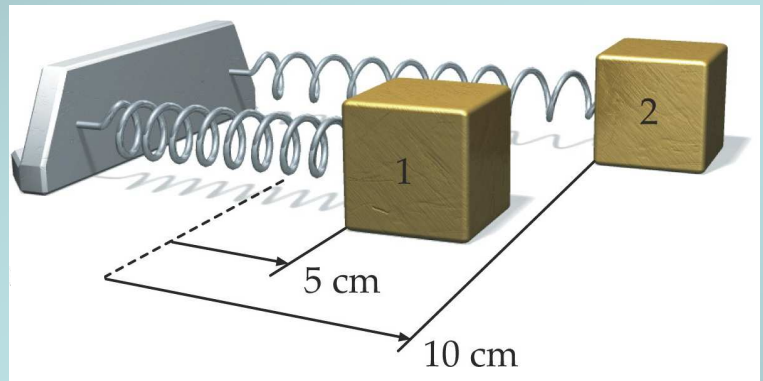


5

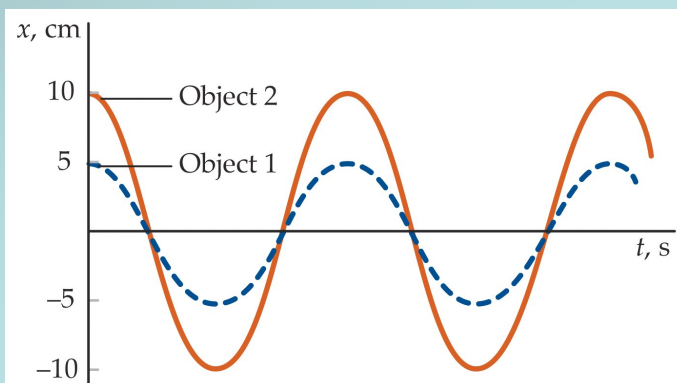
Movimento Harmônico Simples

Uma experiência (... experimental!)
2 molas iguais
2 massas iguais
... deslocamentos diferentes

COMO OSCILARÃO ELAS?



Com frequências diferentes ? (Argumentos pro e contra ?)



Naturalmente!

Como

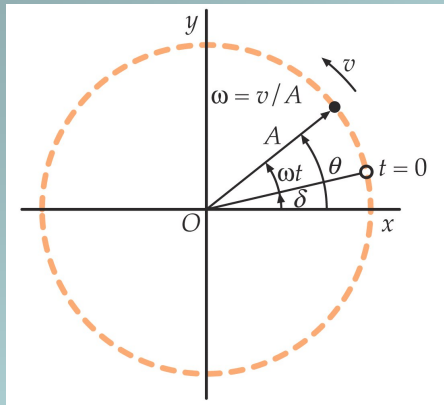
$$f = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}}$$

a frequência não depende da amplitude !

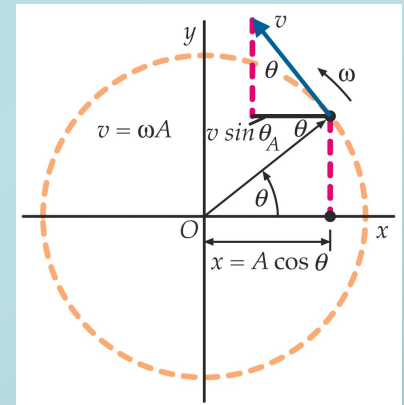
6

Movimento Harmónico Simples

Movimento Harmónico Simples *versus* Movimento Circular Uniforme



Qual será a projecção sobre o eixo x da posição da partícula que descreve um MCU?



Projectão em xx' $x = A \cos(\omega t + \delta)$ $v_x = -\omega A \sin(\omega t + \delta)$

E se pensássemos na projecção segundo yy' ?

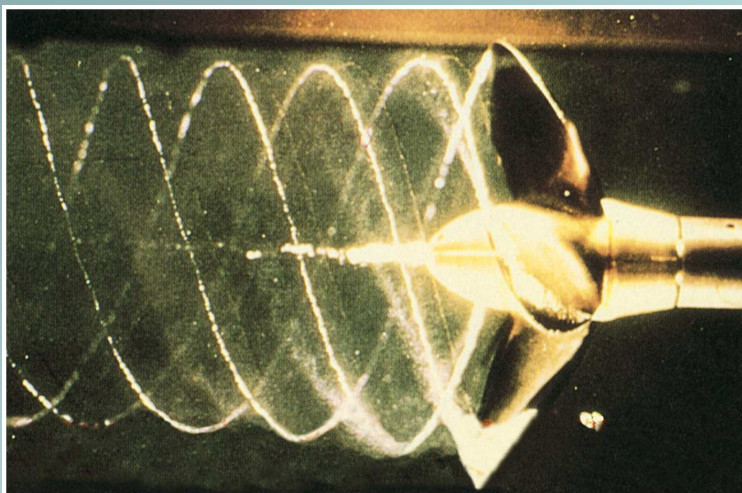
$x = A \sin(\omega t + \delta)$ $v_x = \omega A \cos(\omega t + \delta)$

Que significado tem isso ?

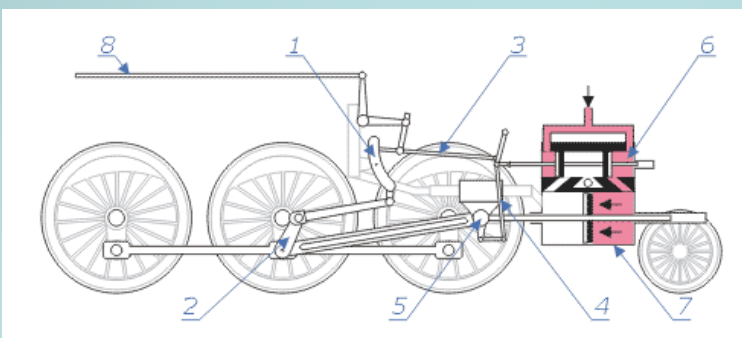
Conclusão: a projecção de um **vector girante** (associado ao MCU) sobre um eixo é sempre um MHS

7

Movimento Harmónico Simples



A projecção de um MCU sobre um eixo é sempre um MHS



O sistema de biela e manivela é de ENORME UTILIDADE, por permitir transformar movimentos de vai-vem em movimentos circulares

8

MHS - Energia

ENERGIA POTENCIAL
por detrás da lei de Hooke

$$F = -kx \leftrightarrow U = \frac{1}{2} kx^2$$

ENERGIA POTENCIAL
do MSH

$$U = \frac{1}{2} kA^2 \cos^2(\omega t + \delta)$$

ENERGIA CINÉTICA
do MSH

$$K = \frac{1}{2} kA^2 \sin^2(\omega t + \delta)$$

$$\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha = 1 \quad \dots \text{o Teorema de Pitágoras}$$

Com $\alpha = (\omega t + \delta)$ temos

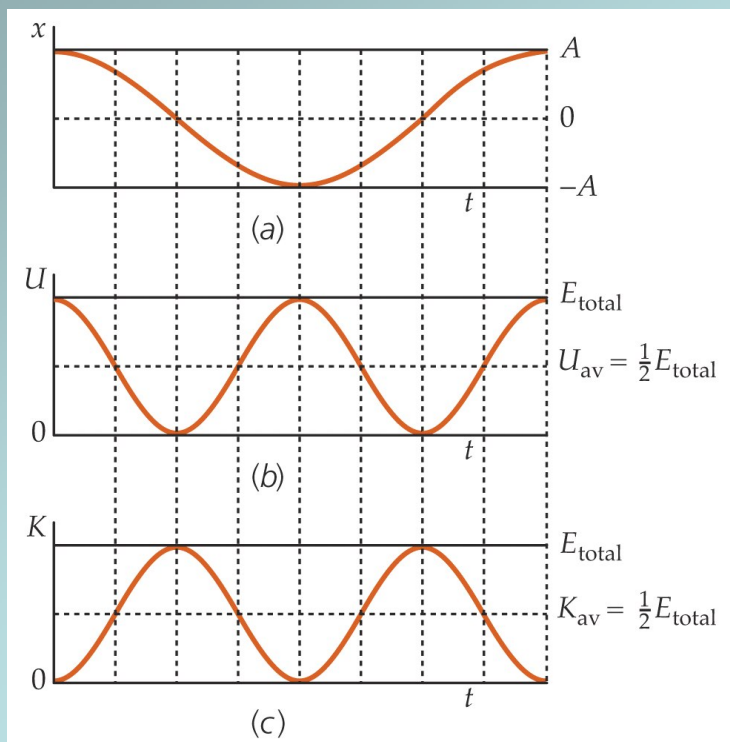
$$E_{\text{tot}} = K + U = \frac{1}{2} kA^2$$

A energia total no MHS é proporcional ao quadrado da amplitude

9

MHS - Energia

Gráficos – para ajudar à compreensão dos pormenores...



$$U_{\text{med}} = K_{\text{med}} = \frac{1}{2} E_{\text{tot}}$$

10

MHS e gravidade

Como oscila de facto um corpo suspenso numa mola ?

Recurso aos princípios básicos – o diagrama de corpo livre

$$\sum F_y = -ky + mg$$

y = afastamento em relação ao equilíbrio.

Suspenso o corpo, o ponto de equilíbrio passa a ser y_0

$$y \rightarrow y' + y_0$$

Resulta assim

$$\sum F_y = -k(y' + y_0) + mg$$

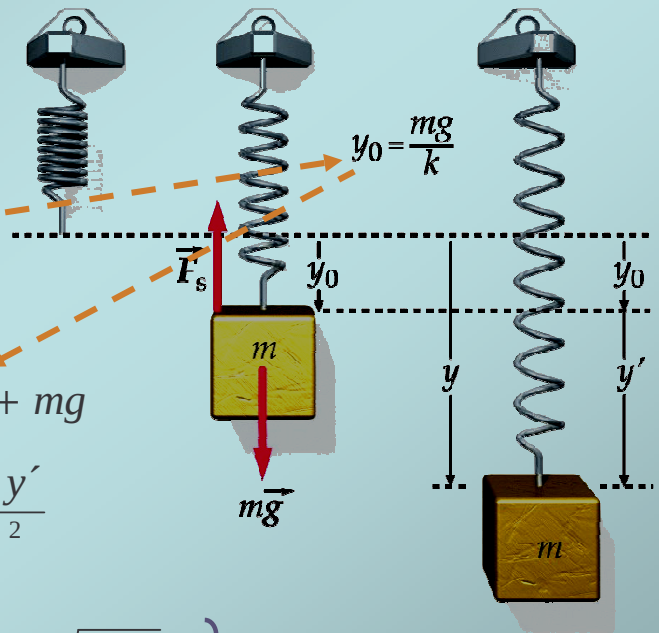
$$\sum F_y = -ky' = m \frac{d^2 y'}{dt^2}$$

CONCLUSÃO

$$y' = A \cos(\omega t + \delta) \quad \omega = \sqrt{k/m}$$

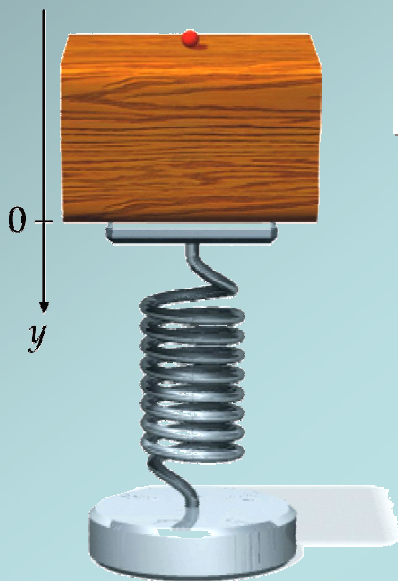
$$U = -\int F_y dy = -\int -ky' dy' = \frac{1}{2} ky'^2 + U_0$$

Passa-se tudo na mesma, num “referencial” deslocado!



MHS e gravidade

Um problema complexo ... tornado simples



Um bloco oscila com 4Hz e uma amplitude de 7 cm. No instante em que ele está no ponto mais baixo deposita-se sobre ele uma bolinha.

- Será que a bolinha abandona o bloco ?
- Se sim, em que posição ?

Se $a_y > g \dots$

$$a_y = g = -\omega^2 y$$

$$g = -\omega^2 y$$

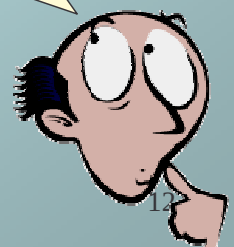
$$= -(2\pi f)^2 y$$

$$y = -\frac{g}{(2\pi f)^2} = \dots = -1,55 \text{ cm}$$

Mas em que condições é que a bolinha abandona o bloco ?



Por que não observar as acelerações do bloco no **MHS.xls** ?



MHS e gravidade

PÊNDULO SIMPLES

massa, ligada por um fio de massa desprezável a um ponto fixo, oscila no plano vertical que passa por esse ponto

Forças presentes

$$\begin{cases} \vec{T} & \text{radial} \\ \vec{P} = m\vec{g} = -mg \sin \phi \hat{t} & \text{tangencial} \\ & + mg \cos \phi \hat{r} \text{ radial} \end{cases}$$

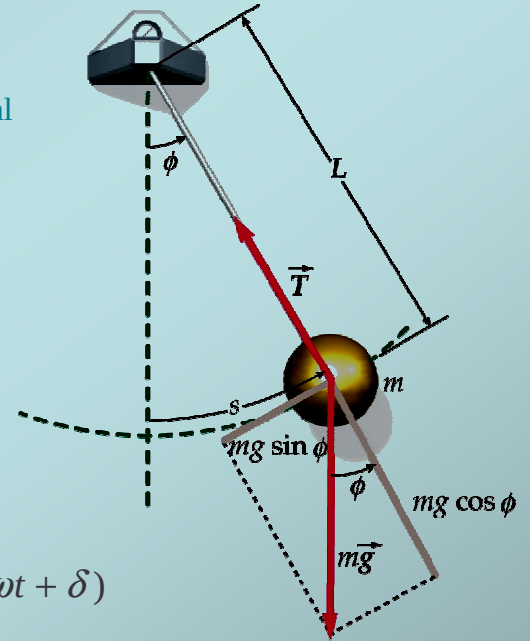
$$-mg \sin \phi = m \frac{d^2 s}{dt^2} = m \frac{d^2 L \phi}{dt^2} = mL \frac{d^2 \phi}{dt^2}$$

$$\frac{d^2 \phi}{dt^2} = -\frac{g}{L} \sin \phi$$

Para pequenos ângulos $\sin \phi \cong \phi \Rightarrow \frac{d^2 \phi}{dt^2} = -\frac{g}{L} \phi$

$$\frac{d^2 \phi}{dt^2} = -\omega^2 \phi \quad \text{com} \quad \omega = \sqrt{g/L} \quad \text{e} \quad \phi = \phi_0 \cos(\omega t + \delta)$$

Consequentemente $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{L/g}$



13

MHS e gravidade

PÊNDULO SIMPLES

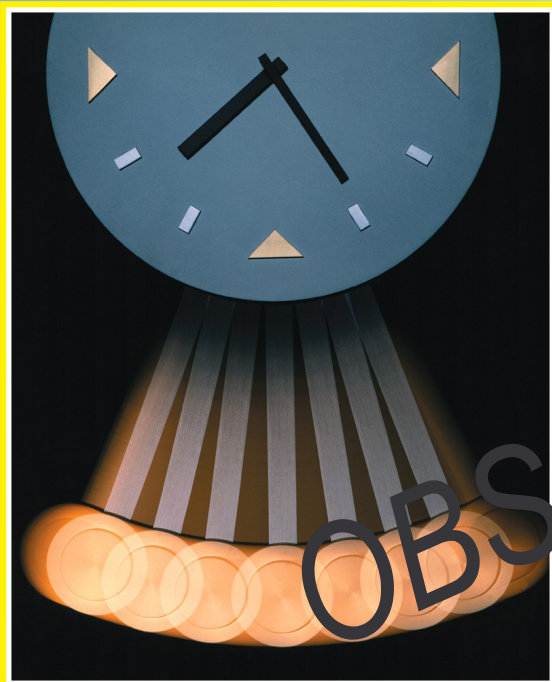
massa, ligada por um fio de massa desprezável a um ponto fixo, oscila no plano vertical que passa por esse ponto
... EXECUTANDO PEQUENAS OSCILAÇÕES !!!

... mas tal isocronismo perde-se quando cresce a amplitude das oscilações !!!

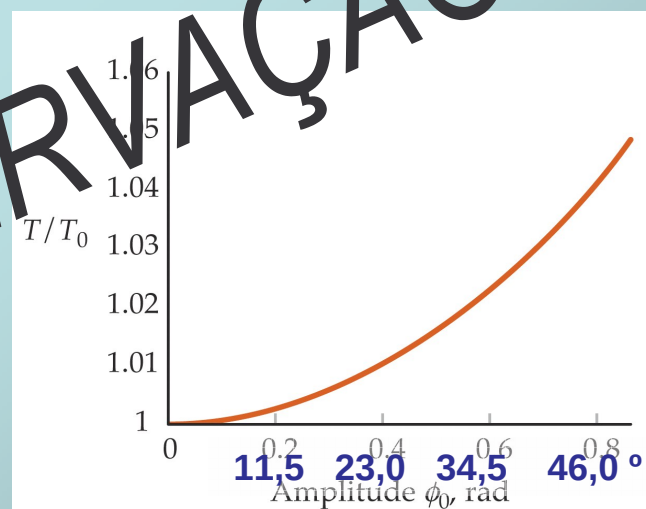
Em rigor, tem-se

$$T = T_0 \left[1 + \frac{1}{2^2} \sin^2 \frac{1}{2} \phi_0 + \frac{1}{2^2} \left(\frac{3}{4} \right)^2 \sin^4 \frac{1}{2} \phi_0 + \dots \right]$$

$$T_0 = 2\pi \sqrt{L/g}$$



O isocronismo das pequenas oscilações está por detrás do relógio de pêndula ...



PÊNDULO FÍSICO

Aqui, só como curiosidade ... (não para avaliação !)

Em vez de $T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi\sqrt{\frac{L}{g}}$

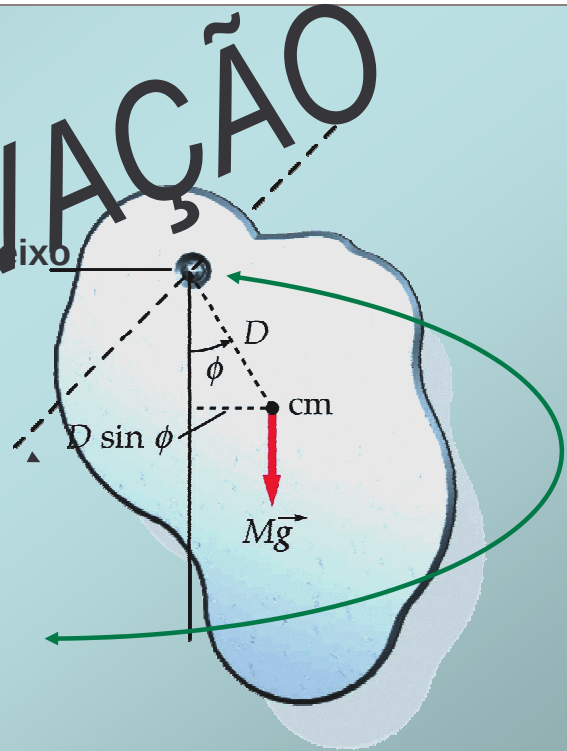
temos agora

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi\sqrt{\frac{I}{MgD}}$$

Sendo

I = momento de inércia (relativo ao eixo de rotação)

D = distância desse eixo ao CM

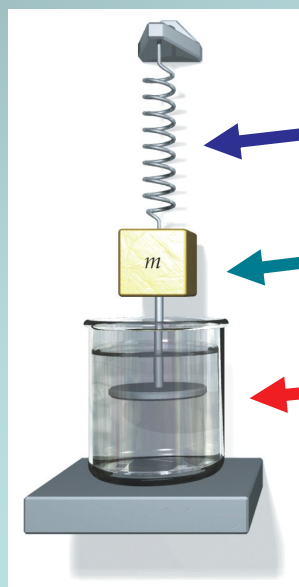


15

Oscilações amortecidas

Aqui está **um tema** que é **bastante abrangente** !

Este sistema que nos serve de exemplo envolve partes individualizadas onde “armazenamos” ...



... **energia potencial**

na mola, dependendo da posição em relação à posição de equilíbrio

... **energia cinética**

na massa, dependendo da velocidade que a anima

... e **energia térmica**

no calor transferido para a massa líquida como agitação molecular

Entram portanto em jogo **forças dissipativas**
Consequência: **E_{tot} não se conserva !**

16

Oscilações amortecidas

Fisicamente o amortecimento resulta da força que o líquido, ao ser arrastado (*deslocado*), exerce sobre o disco.

Essa força é proporcional à velocidade $\vec{F}_d = -b\vec{v} \Rightarrow$



$$\vec{F}_H + \vec{F}_d = m\vec{a} \quad \rightarrow \quad -kx - b \frac{dx}{dt} = m \frac{d^2 x}{dt^2}$$

Solução desta equação diferencial de 2ª ordem

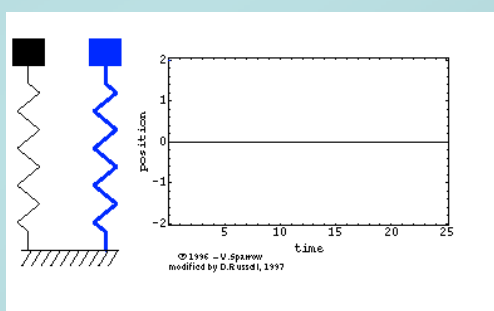
$$x = A_0 e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega' t + \delta) \quad \text{com} \quad \omega' = \omega_0 \sqrt{1 - \left(\frac{b}{2m\omega_0}\right)^2}$$

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

Trata-se portanto de

- uma oscilação
- com amplitude decrescente
- com frequência semelhante a ω_0 (para pequenos amortecimentos)

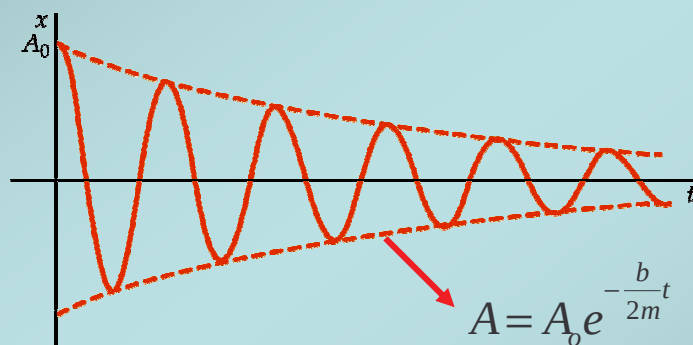
17



Oscilações amortecidas

A amplitude do movimento diminui pois exponencialmente

$$x = A_0 e^{-\frac{b}{2m}t} \cos(\omega' t + \delta)$$



O trabalho das forças dissipativas resulta na diminuição da energia mecânica. Ora a energia mecânica é proporcional ao quadrado da amplitude do movimento, logo:

$$A^2 = A_0^2 e^{-t/\tau} \Rightarrow \tau = m/b$$

Com $\omega' = \omega_0 \sqrt{1 - \left(\frac{b}{2m\omega_0}\right)^2}$

Amortecimento crítico $b_c = 2m\omega_0$

Sobreamortecimento

à medida que b aumenta, diminui a frequência até atingir a **frequência nula** – o chamado **AMORTECIMENTO CRÍTICO**

Oscilações amortecidas

Para que serve isto ?

ou

O que é (e para que serve) um amortecedor em bom estado ?



19

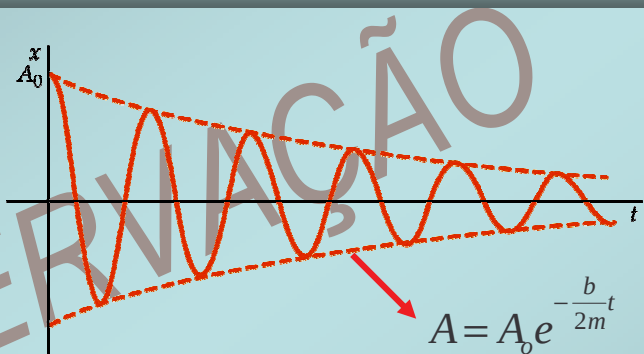
Oscilações amortecidas

Assim, uma vez que se verifica ser

$$A^2 = A_0^2 e^{-t/\tau} \Rightarrow \tau = m/b$$

obrigatoriamente a energia decrescerá segundo a mesma lei. De facto,

$$E = \frac{1}{2} k A^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 (A_0 e^{-\frac{b}{2m}t})^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 A_0^2 e^{-\frac{b}{m}t} = E_0 e^{-t/\tau} \quad \text{com } \tau = m/b$$



Define-se o **factor Q**, dado por $Q = \omega_0 \tau$, que traduz a “qualidade” do amortecimento e corresponde ao **inverso da fracção de energia perdida por cada ciclo de oscilação**.

$$\frac{dE}{dt} = \frac{d}{dt} E_0 e^{-t/\tau} = -\frac{1}{\tau} E_0 e^{-t/\tau} = -\frac{1}{\tau} E \quad \text{Substituindo agora } \begin{cases} dt & \text{por } T \\ dE & \text{por } \Delta E \end{cases} \text{ resulta}$$

$$\left| \frac{\Delta E}{E} \right|_{\text{ciclo}} = \frac{T}{\tau} = \frac{2\pi}{\omega_0 \tau} = \frac{2\pi}{Q}$$

$$Q = \frac{2\pi}{\left| \frac{\Delta E}{E} \right|_{\text{ciclo}}} \quad \dots \text{desde que } \frac{|\Delta E|}{E} \ll 1$$

amortecimento moderado

20

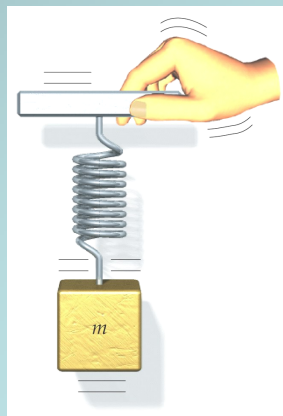
Oscilações forçadas



21

Oscilações forçadas

Que resultará se provocarmos um movimento do ponto de apoio da mola para baixo e para cima, com frequência próxima de $\sqrt{k/m}$?



E se essa frequência for diferente da frequência “própria” do sistema mola-massa ?

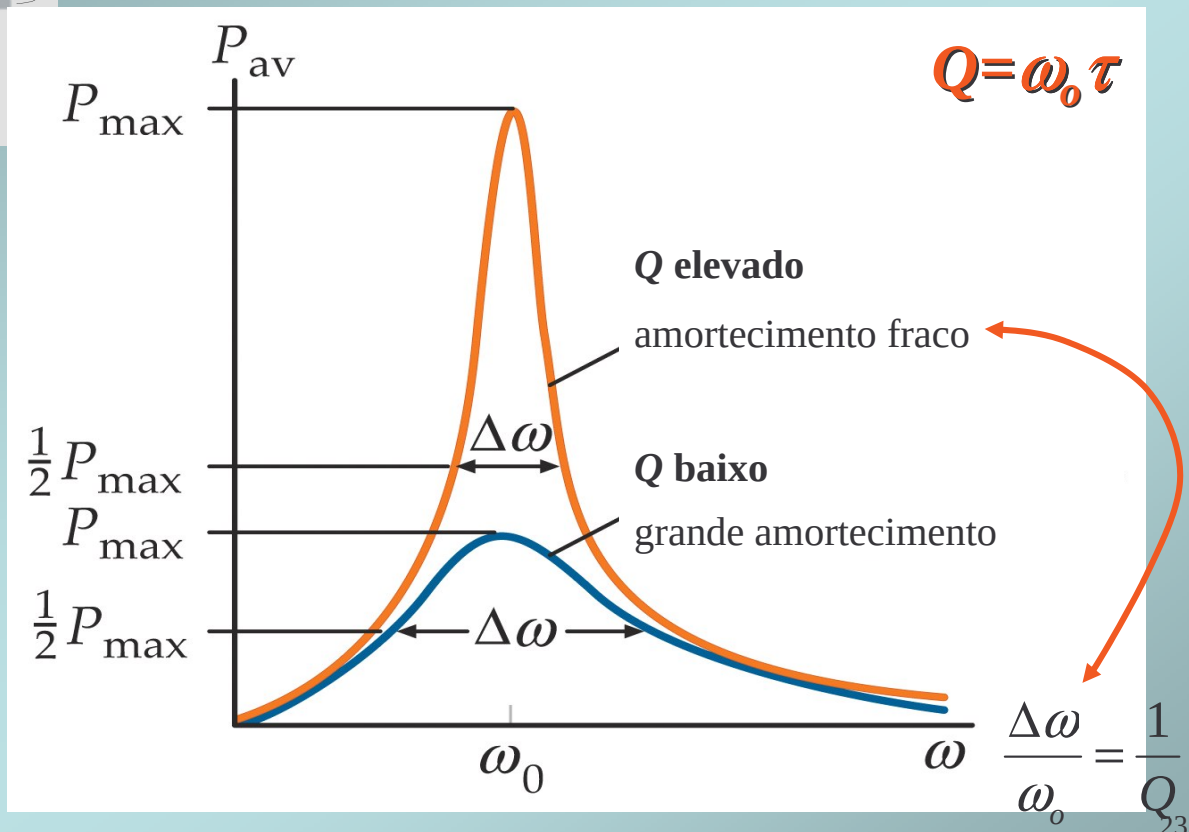
Porque não experimentarmos ???

22

Oscilações forçadas



RESSONÂNCIA



Oscilações forçadas

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

$$F = -kx$$

O sistema de frequência própria ω_0 vê a sua oscilação modificada pela **força exterior de frequência ω** .

$$x = A \cos(\omega t - \delta)$$

O sistema movimenta-se com frequência ω (não com ω_0 !)

$$\tan \delta = \frac{b\omega}{m(\omega_0^2 - \omega^2)}$$

... oscila desfasado de δ em relação à força exterior

$$A = \frac{F_0}{\sqrt{m^2(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + b^2\omega^2}}$$

... e com uma amplitude que depende de ω (e da diferença $\omega - \omega_0$)

EXEMPLO

$m=1 \text{ kg}$
 $k=600 \text{ N/m}$
 $F_0=0,5 \text{ N}$

