



Aula 10

Movimento oscilatório II

Sumário

Oscilações

A Energia no Movimento Harmónico Simples

Um Oscilador Harmónico Simples Angular

O Pêndulo simples

O Movimento Harmónico Simples Amortecido

Oscilações Forçadas e Ressonância

Energia do Oscilador MHS

Supomos que um sistema de uma massa e uma mola se move sobre uma superfície sem atrito;

Concluimos que a energia total é constante;

A energia cinética é:

$$E_c = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \sin^2 (\omega t + \phi)$$

A energia potencial elástica é:

$$U = \frac{1}{2} k x^2 = \frac{1}{2} k A^2 \cos^2 (\omega t + \phi)$$

A energia total é: $E_c + U = \frac{1}{2} k A^2 = C^{te}$.

Energia do Oscilador MHS

A energia potencial é:

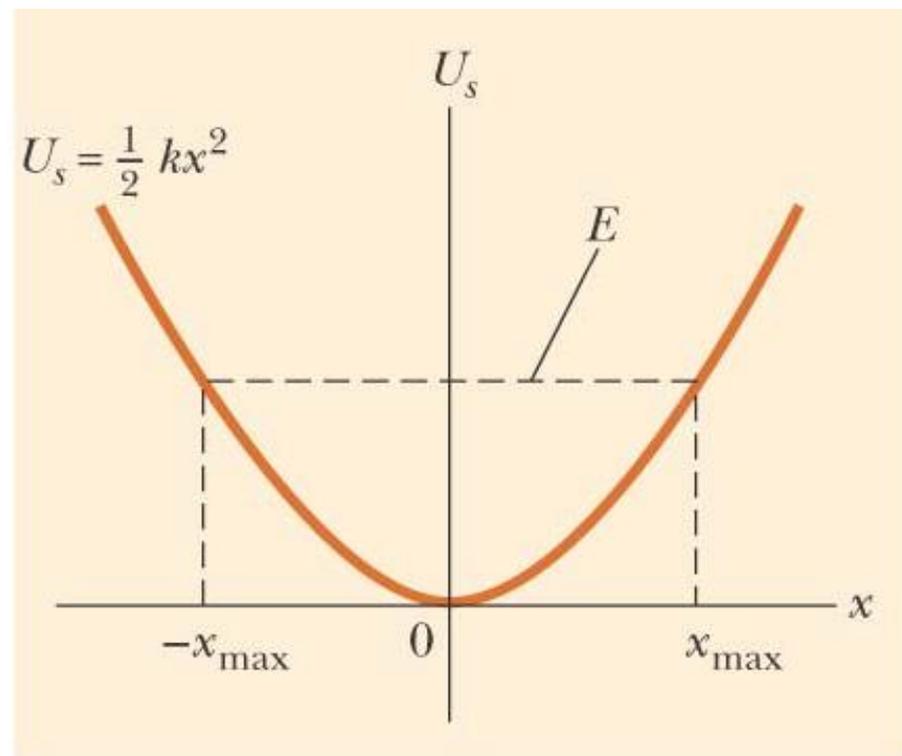
$$U = \frac{1}{2} kx^2$$

A energia mecânica total é constante:

$$U = \frac{1}{2} kx_{\max}^2$$

A energia mecânica total é proporcional ao quadrado da amplitude:

$$A = x_{\max}$$

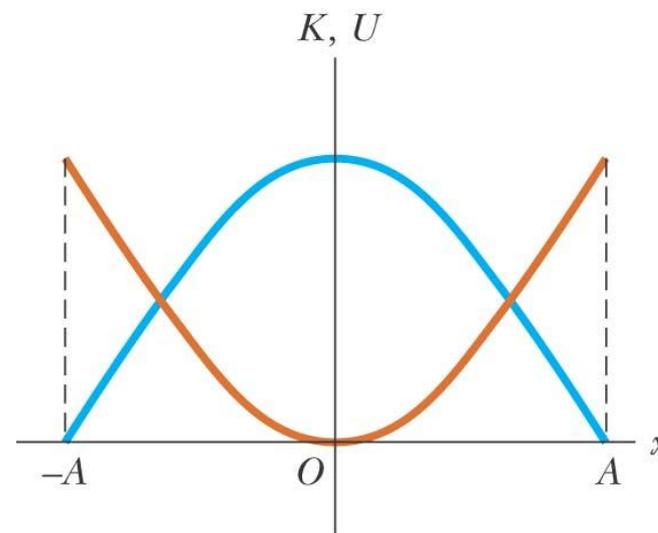


Energia do Oscilador MHS

A energia mecânica total é constante;

A energia está continuamente a ser transferida entre energia potencial acumulada na mola e energia cinética do bloco;

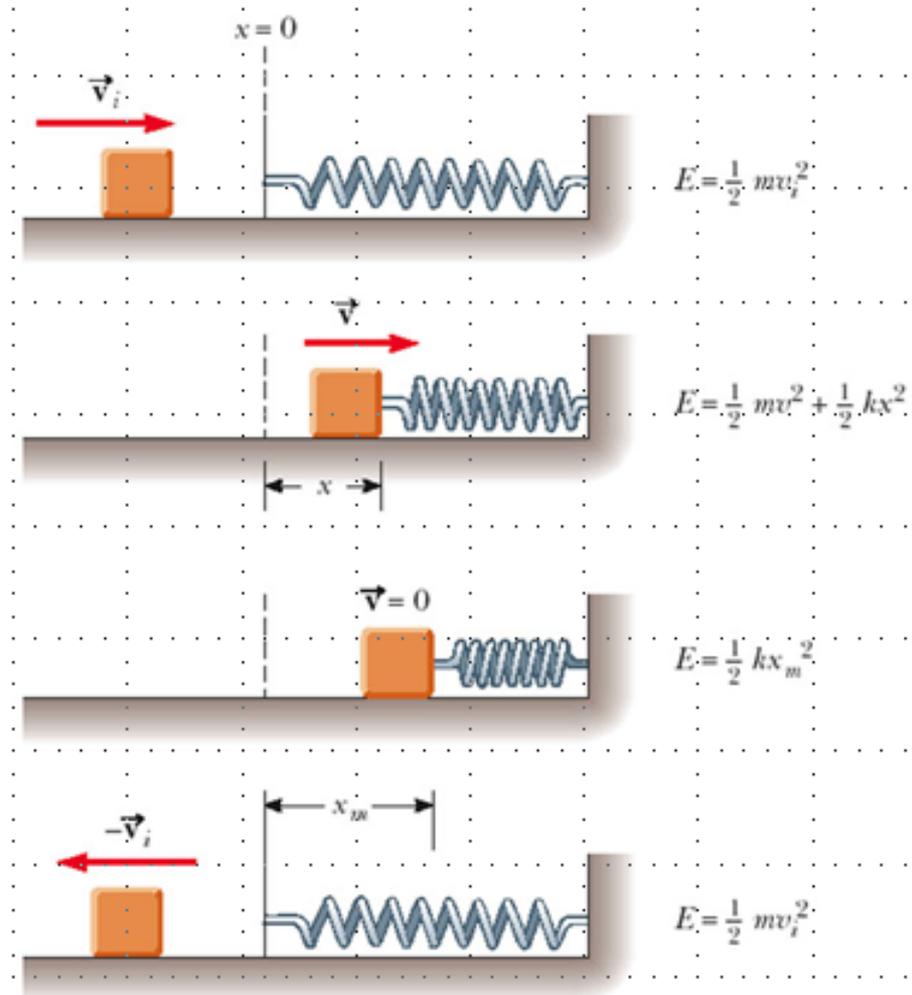
— $U = \frac{1}{2} kx^2$
— $K = \frac{1}{2} mv^2$



(b)

© 2004 Thomson/Brooks Cole

Energia do Oscilador MHS

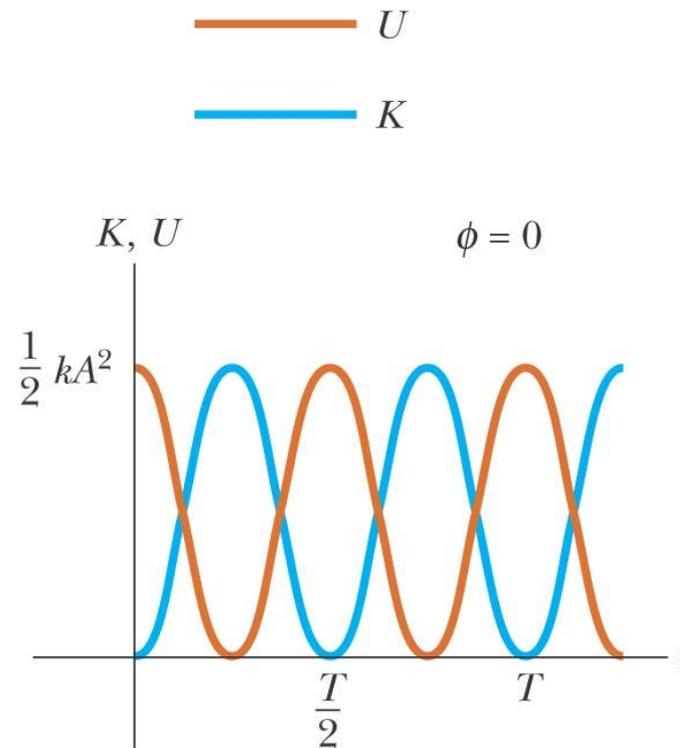


Energia do Oscilador MHS

À medida que o movimento continua, a troca de energia também continua;

A energia pode ser utilizada para encontrar a velocidade;

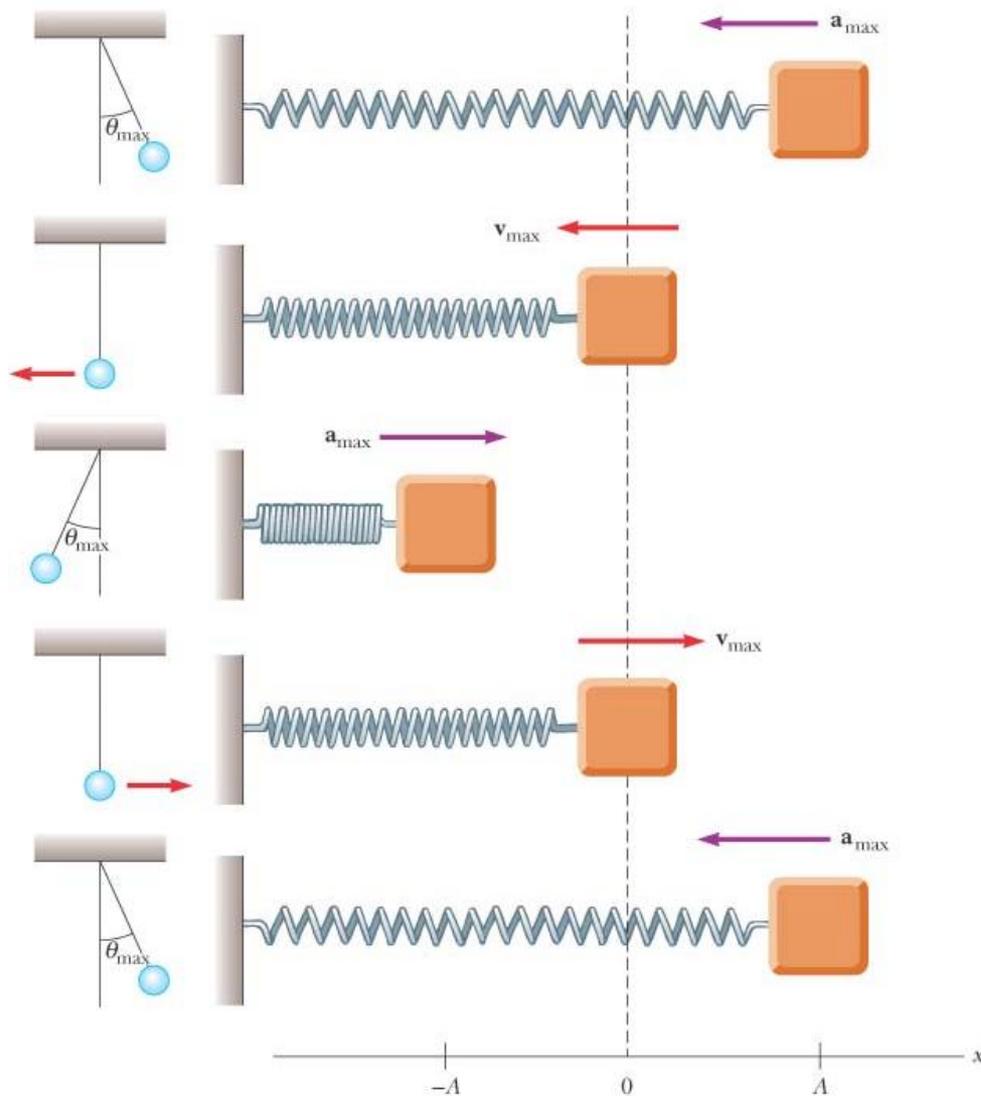
$$\begin{aligned}
 v &= \pm \sqrt{\frac{k}{m} (A^2 - x^2)} \\
 &= \pm \omega \sqrt{A^2 - x^2}
 \end{aligned}$$



(a)

© 2004 Thomson/Brooks Cole

Energia do Oscilador MHS, sumário



t	x	v	a	E_c	U
0	A	0	$-\omega^2 A$	0	$\frac{1}{2} k A^2$
$T/4$	0	$-\omega A$	0	$\frac{1}{2} k A^2$	0
$T/2$	$-A$	0	$\omega^2 A$	0	$\frac{1}{2} k A^2$
$3T/4$	0	ωA	0	$\frac{1}{2} k A^2$	0
T	A	0	$-\omega^2 A$	0	$\frac{1}{2} k A^2$

O Pêndulo Simples

Um pêndulo simples também exhibe movimento periódico;

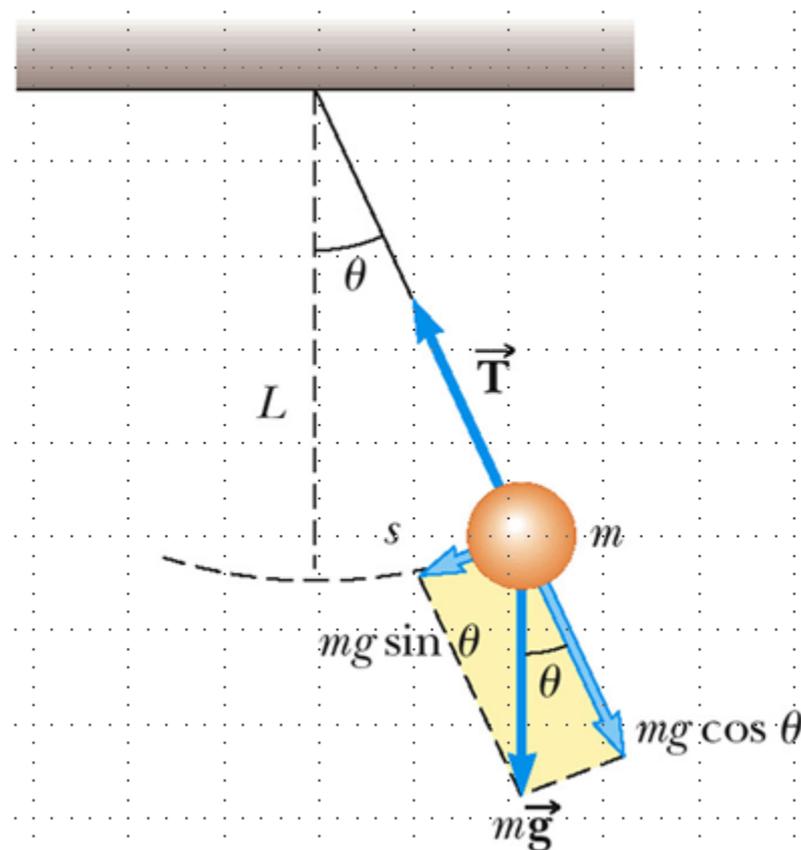
O movimento ocorre no plano vertical e é provocado pela força gravítica;

O movimento é muito próximo de MHS se o ângulo é pequeno ($<10^\circ$).

O Pêndulo Simples

A forças que actuam na esfera são \vec{T} e $m\vec{g}$
 \vec{T} é a tensão da corda
 $m\vec{g}$ é a força gravítica

A componente tangencial da força gravítica é uma força restauradora.



O Pêndulo Simples

Na direcção tangencial,

$$F_t = -mg \sin \theta = m \frac{d^2 s}{dt^2}$$

O comprimento, L , do pêndulo é constante, e para valores pequenos de θ

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

Isto confirma que o movimento é MHS

O Pêndulo Simples

A função $\theta(t)$ pode ser escrita na forma:

$$\theta = \theta_{\max} \cos(\omega t + \phi)$$

A frequência angular é:

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

O período é:

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

O Pêndulo Simples, Sumário

O período e a frequência de um pêndulo simples dependem apenas do comprimento da corda e da aceleração da gravidade;

O período é independente da massa;

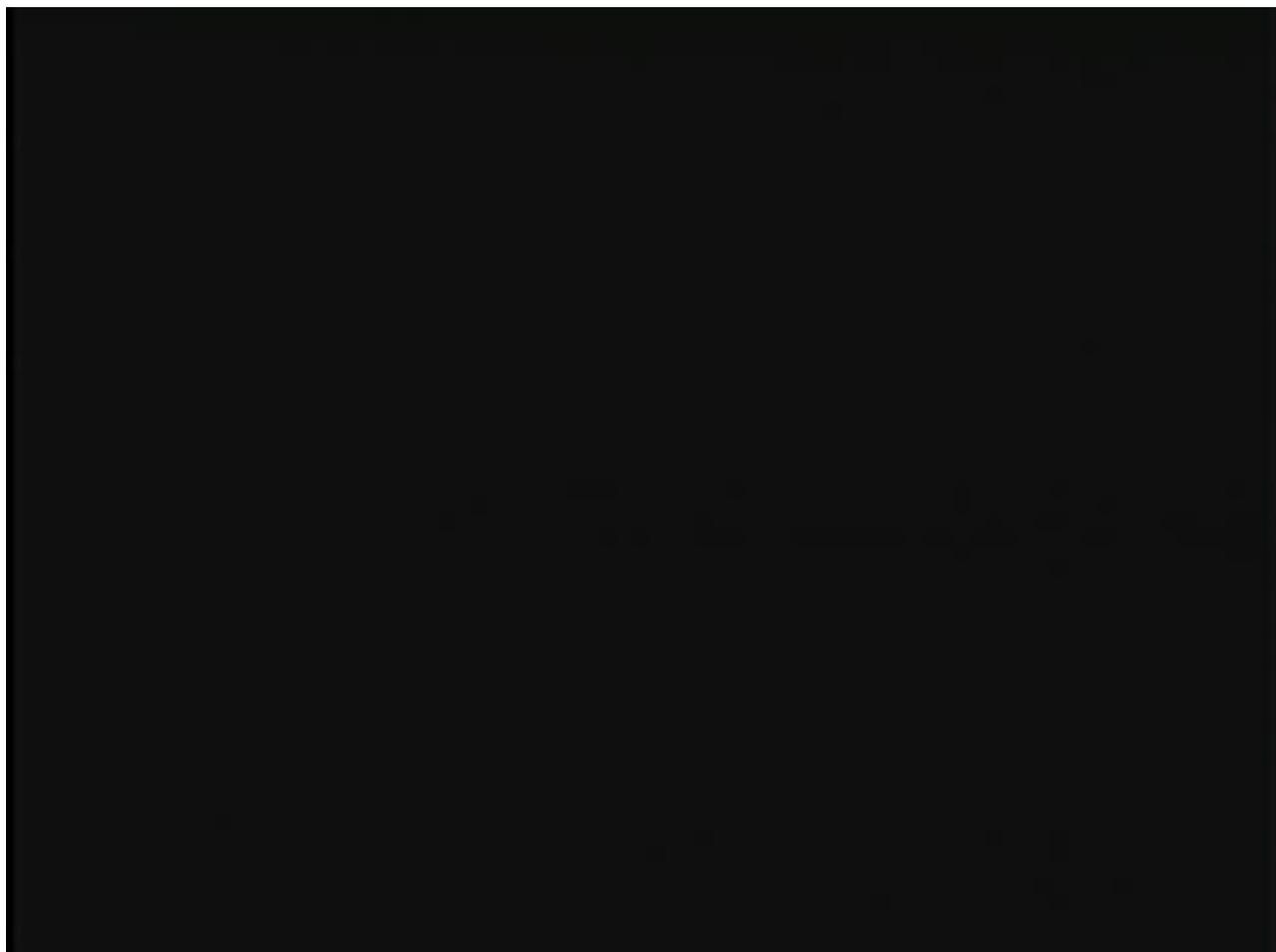
Todos os pêndulos simples com o mesmo comprimento e no mesmo local oscilam com o mesmo período:

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

O Pêndulo Simples, Massas diferentes



O Pêndulo Simples, comprimento diferente (4:1)



O Movimento Harmónico Simples e o Movimento Angular Uniforme



Oscilações Amortecidas

Em muitos sistemas reais, estão presentes forças não conservativas;

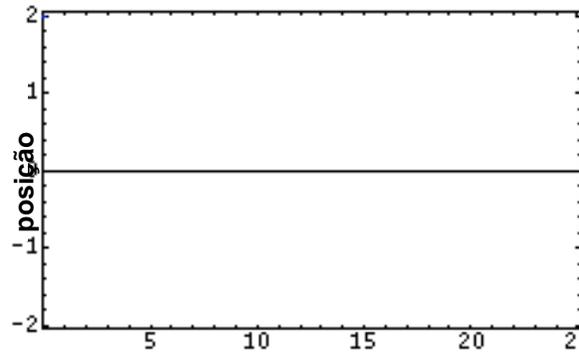
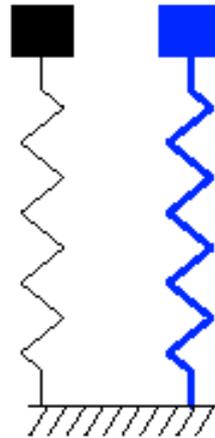
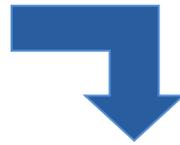
- O sistema deixa de ser ideal;

- O atrito é uma força não conservativa comum;

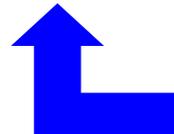
Neste caso, a energia mecânica do sistema diminui com o tempo, diz-se que o movimento é ***amortecido***.

Oscilações Amortecidas

Movimento oscilatório harmónico simples



© 1996 – V. Sparrow modified by D. Russell, 1997

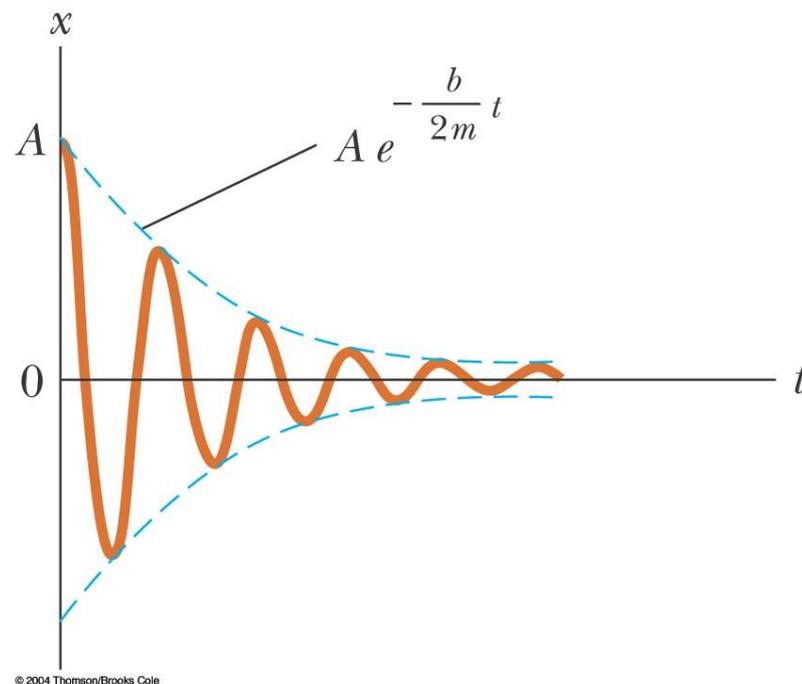


Movimento oscilatório harmónico amortecido

Oscilações Amortecidas

A amplitude diminui com o tempo;

A linha azul a tracejado é o *envelope* do movimento.



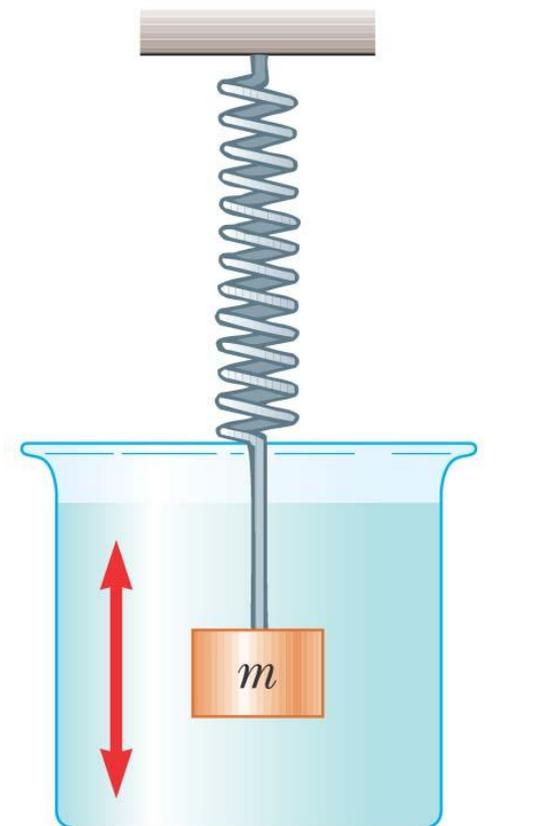
Oscilações Amortecidas

Exemplo

Um exemplo de movimento amortecido ocorre quando um corpo ligado a uma mola é imerso num líquido viscoso

A força de amortecimento pode ser expressa como $R = -b v$ em que b é uma constante

b é denominado *coeficiente de amortecimento*



© 2004 Thomson/Brooks Cole

Oscilações Amortecidas

A força restauradora é $-kx$;

Da Segunda Lei de Newton:

$$\Sigma F_x = -kx - bv_x = ma_x$$

Quando a força amortecedora é pequena comparada com o valor máximo da força restauradora, podemos obter uma expressão para x ;

Isto ocorre quando b é pequeno.

Oscilações Amortecidas

A posição é dada por:

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

A frequência angular será:

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m} - \left(\frac{b}{2m}\right)^2}$$

Oscilações Amortecidas - Sumário

Quando a força de amortecimento é pequena, o carácter oscilatório do movimento é preservado, mas a amplitude diminui exponencialmente com o tempo;

O movimento cessará eventualmente;

A frequência angular pode assumir outra forma:

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

em que ω_0 é a frequência angular na ausência da força amortecedora:

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

Tipos de Amortecimento

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

é também chamada a *frequência natural* do sistema

Se $R_{\max} = bv_{\max} < kA$, diz-se que o sistema é *subamortecido*;

Quando b atinge um valor crítico b_c tal que $b_c / 2m = \omega_0$, o sistema não oscilará.

Diz-se que o sistema é *criticamente amortecido*;

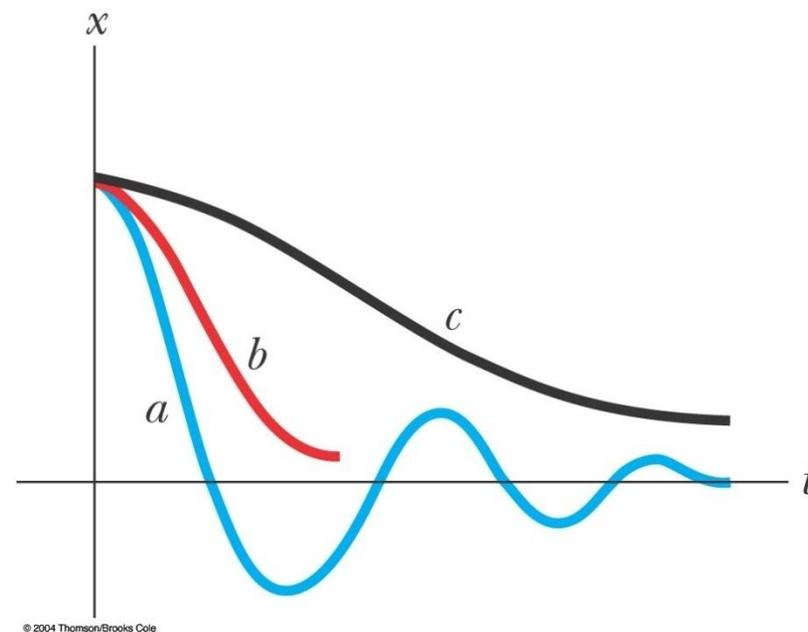
Se $R_{\max} = bv_{\max} > kA$ e $b/2m > \omega_0$, o sistema é *sobreamortecido*.

Tipos de Amortecimento

Gráficos da posição em função do tempo de:

- (a) um oscilador subamortecido;
- (b) um oscilador criticamente amortecido;
- (c) um oscilador sobre-amortecido.

Nos casos de amortecimento crítico ou sobre-amortecimento, **não existe** frequência angular.



Oscilações Forçadas

Podemos compensar a perda de energia num sistema amortecido, aplicando uma força exterior;

A amplitude do movimento manter-se-á constante se a energia fornecida por ciclo for exactamente igual à perda de energia mecânica resultante das forças resistivas.

Oscilações Forçadas

Após a força exterior começar a actuar, a amplitude das oscilações aumentará;

Após um intervalo de tempo suficientemente elevado,

$$E_{\text{fornecida}} = E_{\text{transformada em energia interna}}$$

Eventualmente é atingido um estado estacionário e o movimento prosseguirá com amplitude constante.

Oscilações Forçadas

A amplitude das oscilações forçadas é:

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

em que ω_0 é a frequência natural do oscilador não amortecido.

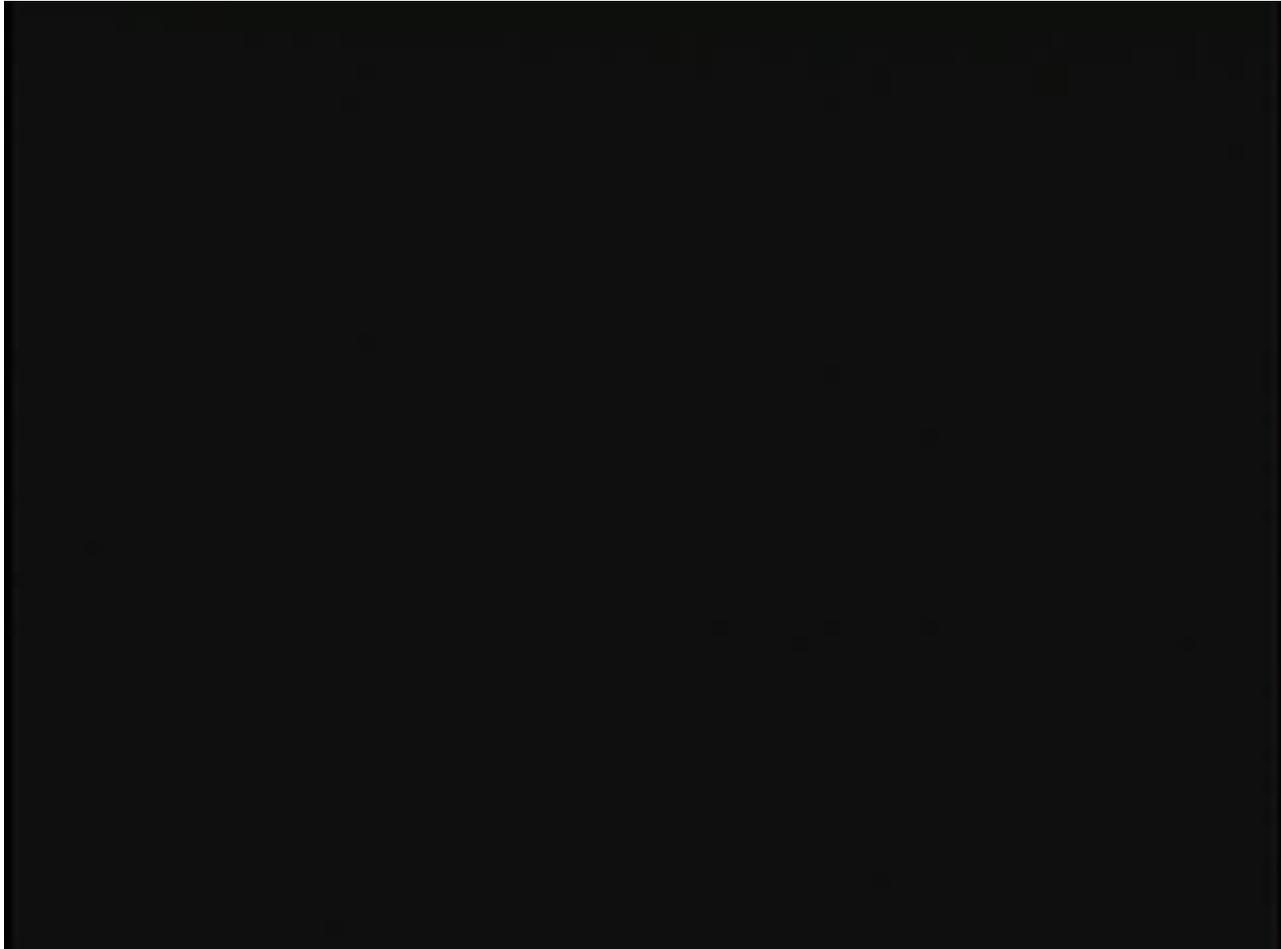
Ressonância

Quando a frequência da força exterior está próxima da frequência natural do oscilador ($\omega \approx \omega_0$), ocorre um aumento da amplitude;

Este aumento dramático da amplitude é denominado ***ressonância***;

A frequência natural, ω_0 , é também denominada *frequência de ressonância* do sistema.

Ressonância



Ressonância

Na ressonância, a força aplicada está em fase com a velocidade e a potência transferida para o oscilador é máxima;

A força aplicada e a velocidade são ambas proporcionais a $\sin(\omega t + \phi)$;

A potência transferida é $\vec{F} \cdot \vec{v}$

É máxima quando \vec{F} e \vec{v} estão em fase.

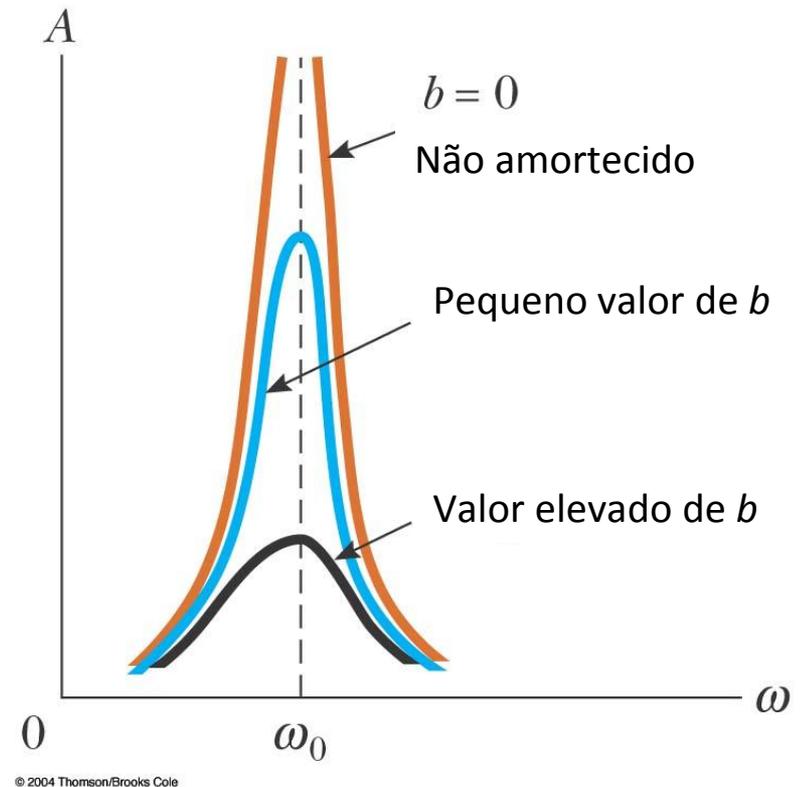
Ressonância

A Ressonância (o máximo do pico) ocorre quando a frequência da força aplicada é igual à frequência natural;

A amplitude aumenta quando o amortecimento diminui;

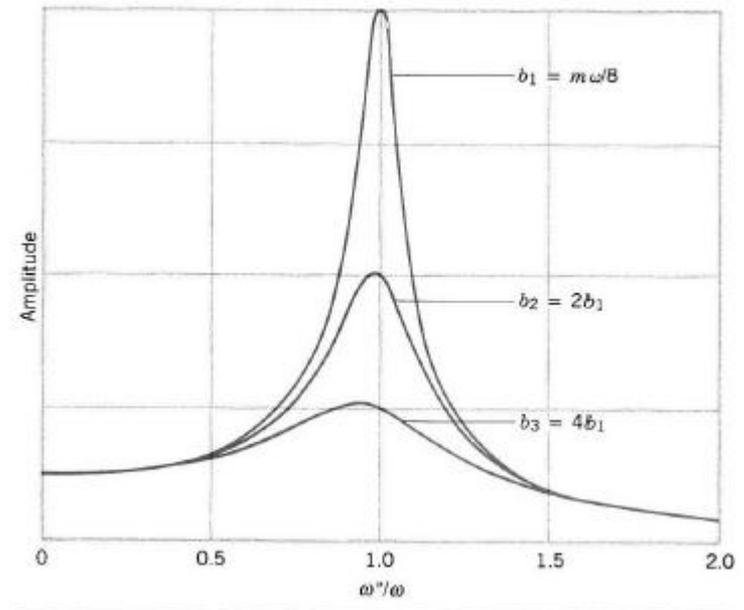
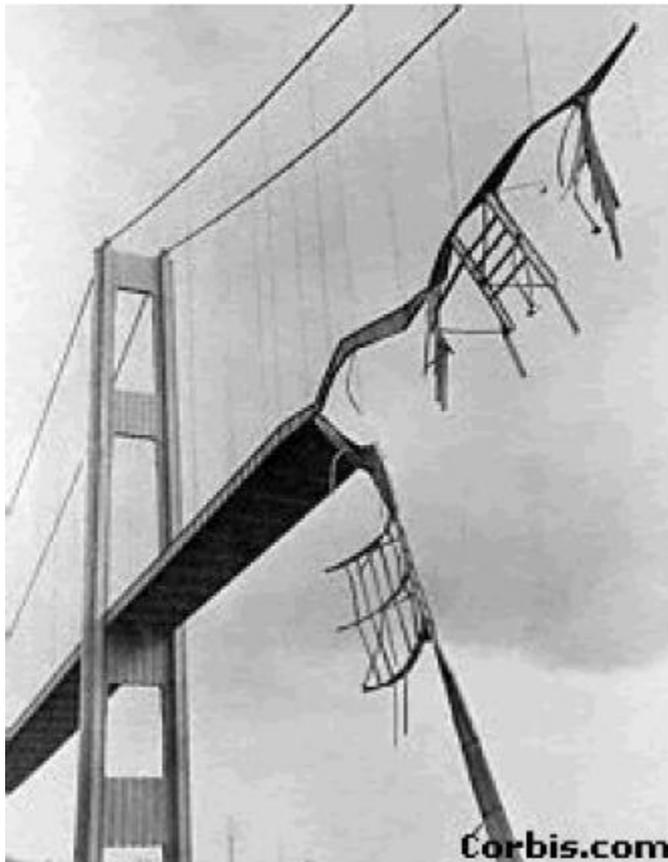
A curva alarga-se quando o amortecimento aumenta;

A forma da curva de ressonância depende de b .



Efeitos da ressonância

Colapso da ponte de
Tacoma, EEUU



A amplitude é **máx.** quando a
frequência imposta é ω_0

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

Ressonância

