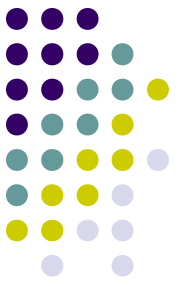


F-315 (Mecânica Geral I)

Aula 7



Prof. Mário Noboru Tamashiro

Departamento de Física Aplicada, prédio A-5, sala 7

ramal 3521-5339

e-mail: mtamash@ifi.unicamp.br

http://www.ifi.unicamp.br/~mtamash/f315_mecgeral_i

Slides do prof. Antonio Vidiella Barranco:

<http://www.ifi.unicamp.br/~vidiella/aulas.html>

Oscilador harmônico



$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -k_x x$$

$$m \frac{d^2 y}{dt^2} = -k_y y$$

$$m \frac{d^2 z}{dt^2} = -k_z z$$

Oscilações independentes

Para o oscilador isotrópico

$$k_x = k_y = k_z = k$$

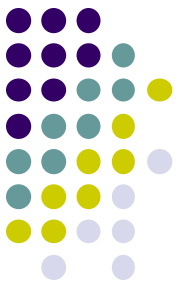
Oscilador harmônico



Em geral

$$\begin{aligned}x &= A_x \cos(\omega_x t + \theta_x) \\y &= A_y \cos(\omega_y t + \theta_y) \\z &= A_z \cos(\omega_z t + \theta_z)\end{aligned}$$

$$\omega_i^2 = \frac{k_i}{m}$$



Oscilador harmônico em 2D

Vejamos o caso em 2D isotrópico

$$\begin{aligned}x &= A_x \cos(\omega_0 t + \theta_x) \\y &= A_y \cos(\omega_0 t + \theta_y)\end{aligned}$$

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

$$A_x^2 y^2 + A_y^2 x^2 - 2xyA_x A_y \cos \delta = A_x^2 A_y^2 \sin^2 \delta$$

$$\delta = \theta_y - \theta_x$$

$$x(t) = A_x \Re \exp[i(\omega_0 t + \theta_x)], \quad \delta \equiv \theta_y - \theta_x$$

$$\begin{aligned} y(t) &= A_y \Re \exp[i(\omega_0 t + \theta_y)] = A_y \Re \exp[i(\omega_0 t + \theta_x + \overbrace{\theta_y - \theta_x}^{\delta})] \\ &= A_y \Re \{ \exp[i(\omega_0 t + \theta_x)] e^{i\delta} \} \\ &= A_y [\cos(\omega_0 t + \theta_x) \cos \delta - \text{sen}(\omega_0 t + \theta_x) \text{sen} \delta] \end{aligned}$$

$$A_x y = A_y x \cos \delta - A_x A_y \sqrt{1 - \frac{x^2}{A_x^2}} \text{sen} \delta$$

$$(A_x y - A_y x \cos \delta)^2 = A_y^2 (A_x^2 - x^2) \text{sen}^2 \delta$$

TM eq. (3.22)

$$A_y^2 x^2 - 2A_x A_y x y \cos \delta + A_x^2 y^2 = A_x^2 A_y^2 \text{sen}^2 \delta$$

Podemos demonstrar que esta equação descreve uma elipse inclinada de um ângulo θ em relação ao eixo x :

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \bar{x} \\ \bar{y} \end{pmatrix}, \quad \xi \equiv \operatorname{tg} 2\theta = \frac{2A_x A_y \cos \delta}{A_x^2 - A_y^2}$$

$$\cos^2 \theta = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{1+\xi^2}} \right), \quad \sin^2 \theta = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{1}{\sqrt{1+\xi^2}} \right)$$

TM eq. (3.22) no sistema (\bar{x}, \bar{y})

$$A_-^2 \bar{x}^2 + A_+^2 \bar{y}^2 = A_x^2 A_y^2 \sin^2 \delta$$

$$\begin{aligned} A_{\mp}^2 &= A_x^2 \left(\frac{\sin^2 \theta}{\cos^2 \theta} \right) + A_y^2 \left(\frac{\cos^2 \theta}{\sin^2 \theta} \right) \mp A_x A_y \sin 2\theta \cos \delta \\ &= \frac{1}{2} (A_x^2 + A_y^2) \mp \frac{1}{2} \sqrt{A_x^4 + A_y^4 + 2A_x^2 A_y^2 \cos 2\delta} \end{aligned}$$

Oscilador harmônico em 2D



Para $\delta = \pm \pi/2$ rad

$$\frac{x^2}{A_x^2} + \frac{y^2}{A_y^2} = 1$$

→ **elipse**

Para $\delta = 0$

$$y = \frac{A_y}{A_x} x$$

→ **reta**



Oscilador harmônico em 2D

Para o caso anisotrópico

$$\omega_x \neq \omega_y$$

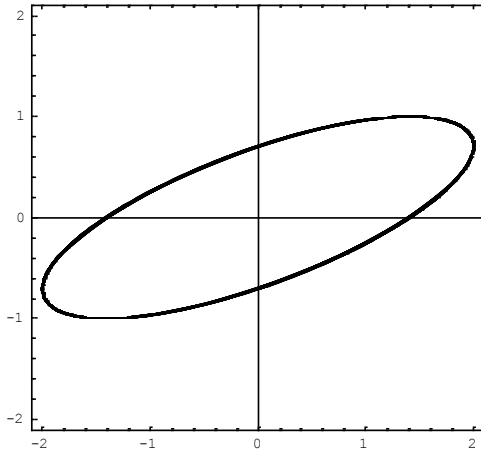
Se

$$\frac{\omega_y}{\omega_x} = \frac{n_y}{n_x}$$

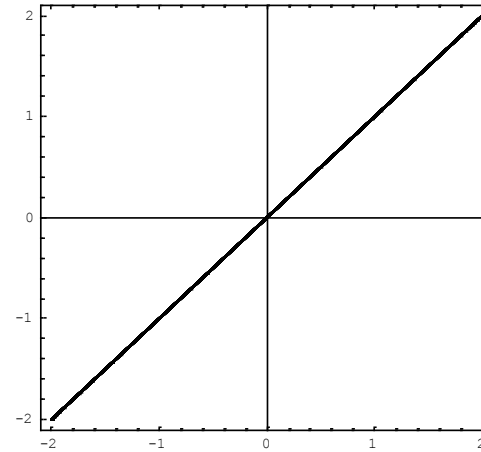
for satisfeita para n_y e n_x inteiros, a massa m percorrerá trajetórias fechadas (movimento periódico) \Rightarrow figuras de Lissajous

Caso contrário (frequências incomensuráveis), o movimento não será periódico e as curvas das trajetórias não fecharão (veja a figura 6 a seguir, para $\omega_x = 1 \text{ rad}$ e $\omega_y = \pi \text{ rad}$).

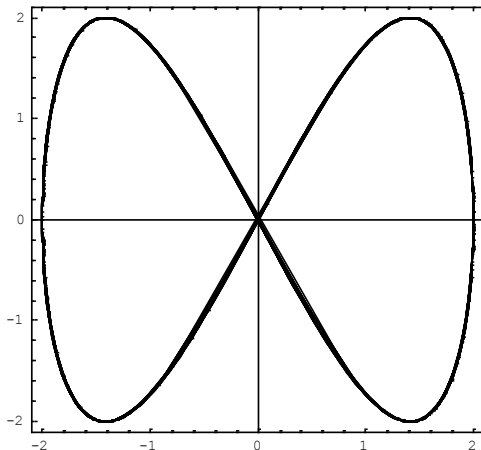
Oscilador harmônico em 2D



$$\begin{aligned}A_x &= 2 & A_y &= 1 \\ \omega_x &= 2 & \omega_y &= 2 \\ \delta &= \pi/4\end{aligned}$$

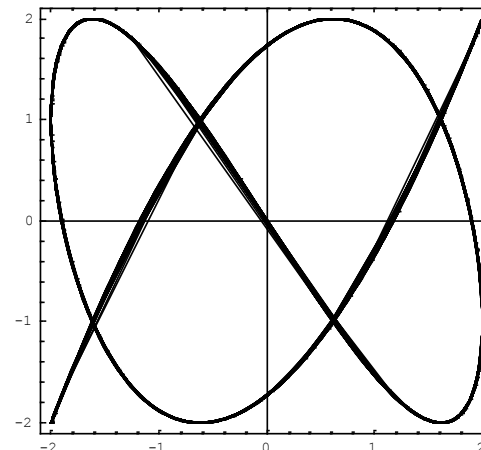


$$\begin{aligned}A_x &= 2 & A_y &= 2 \\ \omega_x &= 2 & \omega_y &= 2 \\ \delta &= 0\end{aligned}$$



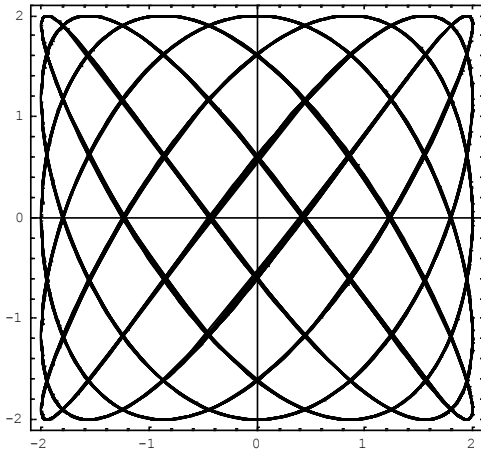
Lissajous

$$\begin{aligned}A_x &= 2 & A_y &= 2 \\ \omega_x &= 1 & \omega_y &= 2 \\ \delta &= \pi/2\end{aligned}$$

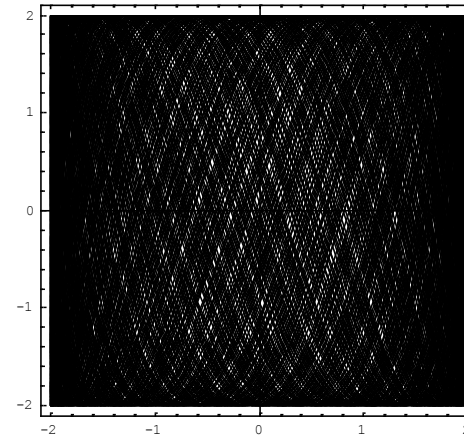


$$\begin{aligned}A_x &= 2 & A_y &= 2 \\ \omega_x &= 3 & \omega_y &= 5 \\ \delta &= 0\end{aligned}$$

Oscilador harmônico em 2D

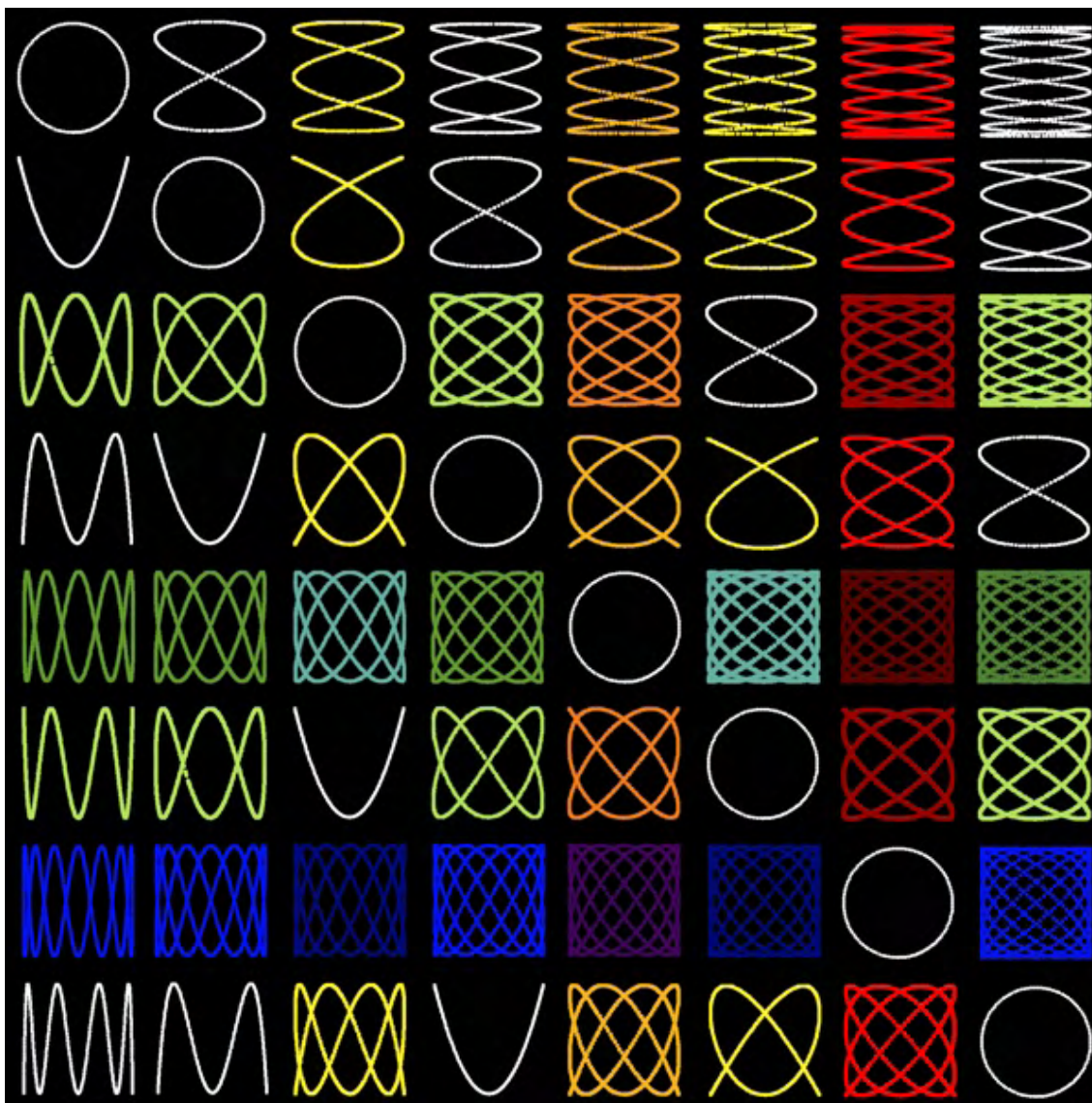


$$\begin{aligned}A_x &= 2 & A_y &= 2 \\ \omega_x &= 2,5 & \omega_y &= 3,5 \\ \delta &= \pi/2\end{aligned}$$



$$\begin{aligned}A_x &= 2 & A_y &= 2 \\ \omega_x &= 1 & \omega_y &= \pi \\ \delta &= \pi/2\end{aligned}$$

Oscilador harmônico em 2D





Oscilador harmônico amortecido

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} + b \frac{dx}{dt} + kx = 0$$

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

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



Frequência natural

$$\gamma = \frac{b}{2m}$$



Coeficiente de amortecimento

Oscilador harmônico amortecido



1) Caso sub-amortecido: $\omega_0 > \gamma$

Solução geral:

$$x(t) = x_m e^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \theta) \quad \omega_1 = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}$$

Energia total do oscilador

$$E = \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} k x^2 \approx \frac{1}{2} k x_m^2 e^{-2\gamma t}$$

$$\omega_0 \equiv \sqrt{k/m}, \quad \gamma \equiv b/2m, \quad \omega_1 \equiv \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}$$

$$x(t) = x_m e^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \theta) = x_m e^{-\gamma t} \cos \phi(t), \quad \phi(t) \equiv \omega_1 t + \theta$$

$$\dot{x}(t) = -\gamma x_m e^{-\gamma t} \cos \phi(t) - \omega_1 x_m e^{-\gamma t} \sin \phi(t)$$

$$\begin{aligned} E &= \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} k x^2 = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} m \omega_0^2 x^2 \\ &= \frac{1}{2} m x_m^2 e^{-2\gamma t} \left\{ \left[\gamma \cos \phi(t) + \omega_1 \sin \phi(t) \right]^2 + \omega_0^2 \cos^2 \phi(t) \right\} \\ &= \frac{1}{2} m x_m^2 e^{-2\gamma t} \left[\omega_0^2 + \gamma^2 \cos 2\phi(t) + \gamma \omega_1 \sin 2\phi(t) \right] \end{aligned}$$

com $\cos 2\phi = \cos^2 \phi - \sin^2 \phi$, $\sin 2\phi = 2 \sin \phi \cos \phi$

S eq. (2.137)

Para $\gamma \ll \omega_0$:

$$E \approx \frac{1}{2} m \omega_0^2 x_m^2 e^{-2\gamma t} = \frac{1}{2} k x_m^2 e^{-2\gamma t}$$

Oscilador harmônico amortecido



2) Caso super-amortecido: $\omega_0 < \gamma$

Solução geral:

$$x(t) = C_1 e^{-\gamma_1 t} + C_2 e^{-\gamma_2 t}$$

$$\gamma_1 = \gamma + \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$$

$$\gamma_2 = \gamma - \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$$

Oscilador harmônico amortecido

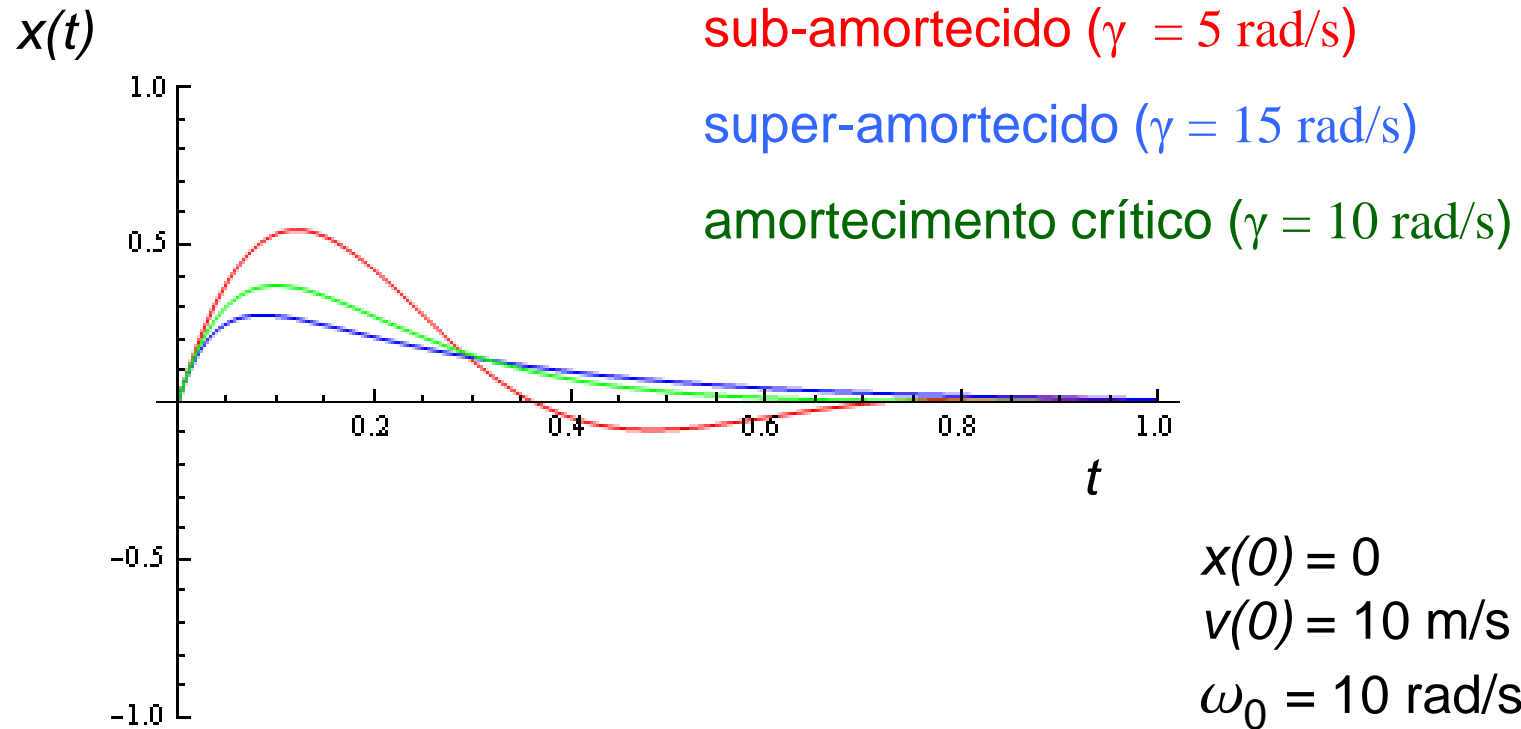
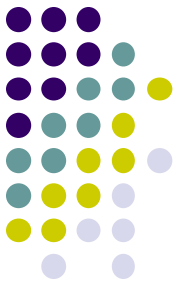


3) Amortecimento crítico: $\omega_0 = \gamma$

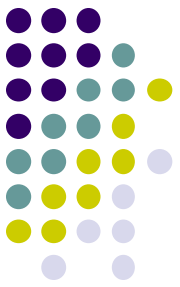
Solução geral:

$$x(t) = C_1 e^{-\gamma t} + C_2 t e^{-\gamma t}$$

Oscilador harmônico amortecido



Problemas



TM 3.22, pg. 140

1) Um oscilador harmônico super-amortecido é posto a oscilar a partir de uma posição inicial x_0 e uma velocidade inicial v_0 . Calcule sua posição em função do tempo, $x(t)$.
Dados: oscilador com massa m , constante de mola k e constante de amortecimento γ tal que $\gamma^2 > k/m$.

S 2.41, pg. 90

2) Considere um oscilador harmônico com amortecimento crítico (frequência natural de oscilação ω_0) com posição inicial $x_0 > 0$ e velocidade inicial de módulo $|v_0|$ na direção do ponto de equilíbrio. a) Calcular $x(t)$; b) Encontrar a condição sobre a velocidade inicial de modo que a partícula ultrapasse a posição de equilíbrio.

$$1) \gamma_{1,2} \equiv \gamma \pm \sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}$$

$$x(t) = Ae^{-\gamma_1 t} + Be^{-\gamma_2 t} \rightarrow x_0 \equiv x(0) = A + B$$

$$\dot{x}(t) = -\gamma_1 Ae^{-\gamma_1 t} - \gamma_2 Be^{-\gamma_2 t} \rightarrow v_0 \equiv \dot{x}(0) = -\gamma_1 A - \gamma_2 B$$

$$A = \frac{v_0 + \gamma_2 x_0}{\gamma_2 - \gamma_1} = -\frac{v_0 + \gamma_2 x_0}{2\sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}}, \quad B = \frac{v_0 + \gamma_1 x_0}{\gamma_1 - \gamma_2} = \frac{v_0 + \gamma_1 x_0}{2\sqrt{\gamma^2 - \omega_0^2}}$$

$$2) x(t) = (A + Bt)e^{-\gamma t}, \quad \gamma = \omega_0 \rightarrow x_0 \equiv x(0) = A$$

$$\dot{x}(t) = -\gamma(x_0 + Bt)e^{-\gamma t} + Be^{-\gamma t} \rightarrow v_0 \equiv \dot{x}(0) = B - \gamma x_0$$

Para que $\exists x < 0$: $B = v_0 + \gamma x_0 < 0 \rightarrow |v_0| > \gamma x_0$