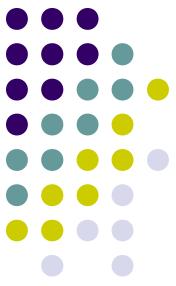


# F-315 (Mecânica Geral I)

## Aula 15



Prof. Mário Noboru Tamashiro

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

ramal 3521-5339

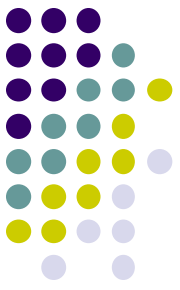
e-mail: [mtamash@ifi.unicamp.br](mailto:mtamash@ifi.unicamp.br)

[http://www.ifi.unicamp.br/~mtamash/f315\\_mecgeral\\_i](http://www.ifi.unicamp.br/~mtamash/f315_mecgeral_i)

Slides do prof. Antonio Vidiella Barranco:

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

# Teoremas



## Teorema dos eixos paralelos S eq.(5.81), pg. 255

*“O momento de inércia de um corpo em relação a um eixo dado, é igual ao momento de inércia em relação ao eixo paralelo que passa pelo centro de massa mais o momento de inércia em relação ao eixo dado, de uma partícula com a massa total do corpo localizada no seu centro de massa”.*

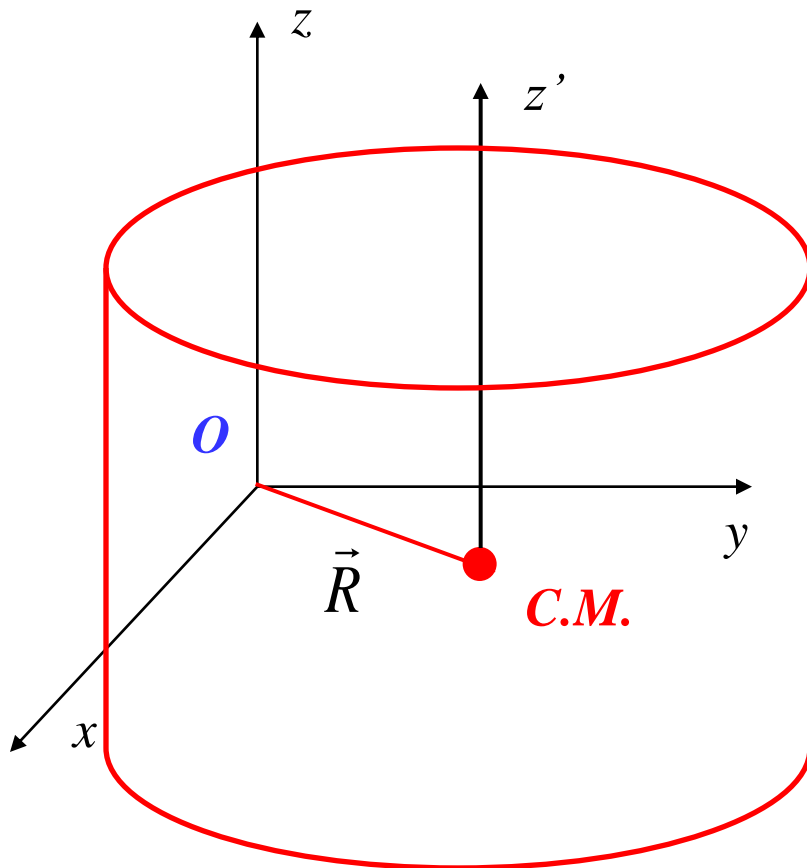
## Teorema dos eixos perpendiculares S eq.(5.84), pg. 256

*“A soma dos momentos de inércia de uma lâmina plana em relação a dois eixos perpendiculares, no plano da lâmina, é igual ao momento de inércia em relação a um eixo que passa pela interseção e é perpendicular à lâmina”.*

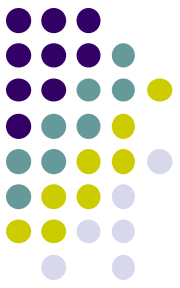


# Momento de Inércia

## Teorema dos eixos paralelos

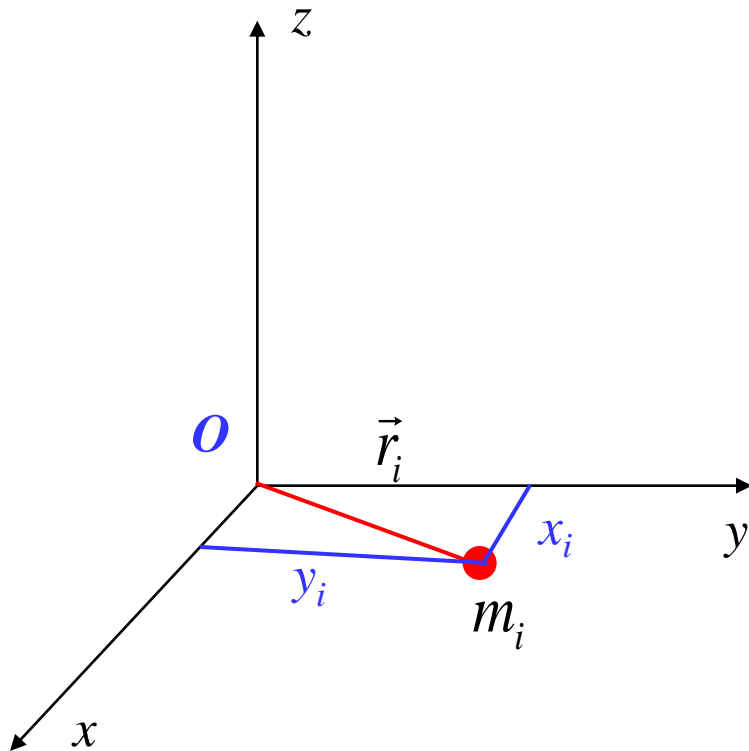


$$I_z = I_{z'} + MR^2$$



# Momento de Inércia

## Teorema dos eixos perpendiculares



$$I_z = \sum m_i r_i^2 = m_i (x_i^2 + y_i^2)$$

Notar que aqui  $r_i$  denota a distância da partícula de massa  $m_i$  ao eixo  $z$

Visto que  $I_x = m_i y_i^2$  e  $I_y = m_i x_i^2$

Obtemos

$$I_z = I_x + I_y$$

### Teorema dos eixos paralelos, S eq. (5.81)

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}' + \mathbf{R}, \quad \int \mathbf{r}' \rho dV = \mathbf{0}, \quad \text{versão contínua de } \sum_i m_i \mathbf{r}'_i = \mathbf{0}$$

$$x^2 + y^2 = (x' + X)^2 + (y' + Y)^2$$

$$I_z \equiv \int (x^2 + y^2) \rho dV = \int (x'^2 + y'^2) \rho dV + \int (X^2 + Y^2) \rho dV \\ + 2X \int x' \rho dV + 2Y \int y' \rho dV$$

#### S eq. (5.83)

$$I_z = I'_z + M(X^2 + Y^2), \quad I'_z \equiv \int (x'^2 + y'^2) \rho dV$$

### Teorema dos eixos perpendiculares, S eq. (5.84)

#### S eq. (5.86)

$$I_x = \int y^2 \sigma dA, \quad I_y = \int x^2 \sigma dA, \quad I_z = \int (x^2 + y^2) \sigma dA = I_x + I_y$$



# Problema:

Calcular o momento de inércia de um anel fino em relação:

- a) a um eixo que passa pela borda do anel ( $\perp$  ao anel);
- b) a um eixo que passa pelo centro do anel (no plano do anel);
- c) a um eixo que passa pela borda do anel (no plano do anel).

Momento de inércia em relação ao eixo  $\hat{z}$  que passa pelo CM, perpendicularmente ao plano do anel:

$I_z^{\text{CM}} = Ma^2$ , pois todos os elementos de massa infinitesimais distam igualmente  $a$  do CM.

a)  $I_z^{\text{borda}} = I_z^{\text{CM}} + Ma^2 = 2Ma^2$

b)  $I_z^{\text{CM}} = I_x^{\text{CM}} + I_y^{\text{CM}} = 2I_x^{\text{CM}}$ , por simetria

$$I_x^{\text{CM}} = \frac{1}{2}I_z^{\text{CM}} = \frac{1}{2}Ma^2$$

c)  $I_x^{\text{borda}} = I_x^{\text{CM}} + Ma^2 = \frac{3}{2}Ma^2$

Itens a) e c) utilizam o teorema dos eixos paralelos; item b) utiliza o teorema dos eixos perpendiculares.

Momento de inércia em relação ao eixo  $\hat{z}$  que passa pelo CM, perpendicularmente ao plano do anel:

$I_z^{\text{CM}} = Ma^2$ , pois todos os elementos de massa infinitesimais distam igualmente  $a$  do CM.

$$\text{a) } I_z^{\text{borda}} = I_z^{\text{CM}} + Ma^2 = 2Ma^2$$

$$\text{b) } I_z^{\text{CM}} = I_x^{\text{CM}} + I_y^{\text{CM}} = 2I_x^{\text{CM}}, \text{ por simetria}$$

$$I_x^{\text{CM}} = \frac{1}{2}I_z^{\text{CM}} = \frac{1}{2}Ma^2$$

$$\text{c) } I_x^{\text{borda}} = I_x^{\text{CM}} + Ma^2 = \frac{3}{2}Ma^2 = I_z^{\text{borda}} - I_y^{\text{CM}}$$

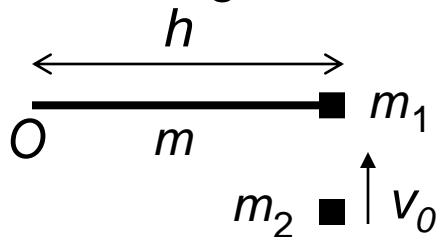
Itens a) e c) utilizam o teorema dos eixos paralelos; item b) utiliza o teorema dos eixos perpendiculares.





# Problema:

Uma haste rígida de comprimento  $h$ , com massa  $m$  uniformemente distribuída, tem um pequeno bloco de massa  $m_1$  preso em uma das extremidades. A haste é presa pela outra extremidade de forma que o conjunto haste-bloco possa girar livremente em torno do ponto  $O$  sobre uma mesa horizontal sem atrito. Estando o sistema inicialmente em repouso, outro pequeno bloco com massa  $m_2$ , dirige-se, pela superfície da mesa, perpendicularmente à haste com velocidade  $v_0$ , colidindo e ficando preso no bloco da haste. Calcule: a) o momento de inércia do sistema haste-blocos em relação ao eixo que passa por  $O$  perpendicularmente à mesa; b) a velocidade angular de rotação do sistema adquirida após a colisão; c) a fração da energia mecânica dissipada no processo de colisão.



## Colisão inelástica de sistema haste/bloco com segundo bloco

Momento de inércia da haste em relação a  $O$ :

$$I_{\text{haste}}^O = \lambda \int_0^h x^2 dx = \frac{m}{h} \frac{h^3}{3} = \frac{1}{3} m h^2$$

Momento de inércia do sistema em relação a  $O$ :

$$I_z^O = I_{\text{haste}}^O + I_1^O + I_2^O = \left( \frac{1}{3} m + m_1 + m_2 \right) h^2$$

Conservação de  $L_z$  em relação a  $O$ :

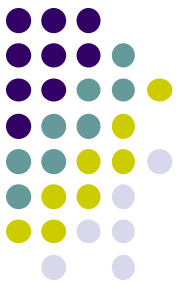
$$L_z^O = m_2 v_0 h = I_z^O \omega \rightarrow \omega = \frac{m_2 v_0 h}{I_z^O} = \frac{3 m_2 v_0}{h [m + 3(m_1 + m_2)]}$$

Impulso linear no choque:  $\Delta P = \int F_R(t) dt = \frac{m m_2 v_0}{2 [m + 3(m_1 + m_2)]}$

Como a colisão é *inelástica*, a energia cinética **não** se

conserva:  $T_i = \frac{1}{2} m_2 v_0^2 \neq T_f = \frac{1}{2} I_z^O \omega^2 = \frac{3}{2} \frac{m_2^2 v_0^2}{m + 3(m_1 + m_2)} < T_i$

Fração dissipada:  $\frac{\Delta T}{T_i} \equiv \frac{T_i - T_f}{T_i} = 1 - \frac{3 m_2}{m + 3(m_1 + m_2)} = \frac{m + 3 m_1}{m + 3(m_1 + m_2)}$



# Problema:

Considere um corpo rígido formado por duas partículas de mesma massa,  $m$ , situadas nas extremidades de uma haste de massa desprezível e comprimento  $h$ . O corpo gira em torno de um eixo que passa pelo centro da haste e é perpendicular à mesma. Em  $t = 0$  o corpo gira com velocidade angular  $\omega_0$  e encontra-se submetido a um torque dissipativo proporcional à sua velocidade angular instantânea, da forma

$\tau_z = -b\omega$ , sendo  $b$  uma constante positiva. Calcular:

- A velocidade angular do corpo como função do tempo.
- A taxa de variação da energia cinética como função do tempo.

# Halteres em rotação com torque dissipativo

Momento angular em relação ao CM:

$$L_z(t) = I_z \omega(t) = 2m \left(\frac{h}{2}\right)^2 \omega(t) = \frac{1}{2} m h^2 \omega(t)$$

Torque dissipativo (em relação ao CM):

$$\tau_z = -b\omega(t) = \dot{L}_z = \frac{1}{2} m h^2 \dot{\omega}(t)$$

Solução da equação diferencial com a condição

inicial  $\omega(t=0) = \omega_0$ :  $\omega(t) = \omega_0 e^{-\gamma t}$ ,  $\gamma \equiv \frac{2b}{mh^2}$

Energia cinética de rotação:

$$T(t) = \frac{1}{2} I_z \omega^2(t) = \frac{1}{4} m h^2 \omega^2(t) = \frac{b}{2\gamma} \omega_0^2 e^{-2\gamma t}$$

Taxa de variação da energia cinética:

$$\dot{T}(t) = -2\gamma T(t) = -b\omega_0^2 e^{-2\gamma t} = \dot{W}(\tau_z) = \tau_z \omega(t) = -b\omega^2(t)$$