



## Aula 15

---

## Rotação II

## Sumário

- O cálculo da inércia rotacional
- O momento de uma força
- A segunda lei de Newton para a rotação
- Trabalho e energia cinética de rotação

## Momento de Inércia

Podemos calcular o momento de inércia de um corpo, em relação a um eixo, supondo que está dividido em muitos elementos de pequeno volume, cada um com massa  $\Delta m_i$

A expressão de  $I$  pode ser escrita em termos de  $\Delta m$

$$I = \lim_{\Delta m_i \rightarrow 0} \sum_i r_i^2 \Delta m_i = \int r^2 dm$$

Utilizando  $\rho = \frac{dm}{dV}$ , obtemos

$$I = \int r^2 \frac{dm}{dV} dV = \int \rho r^2 dV$$

Se  $r$  é constante, o integral pode ser calculado a partir da geometria do corpo; se não, temos de conhecer como varia com a posição

## Tipos de Densidades

Massa Volúmica → Massa por unidade de volume:

$$\rho = m / V$$

Densidade de Massa Superficial → massa por unidade de superfície de uma chapa de espessura  $h$  pequena e uniforme:

$$\sigma = m / A = \rho h$$

Densidade de Massa Linear → massa por unidade de comprimento de um varão de secção recta uniforme:

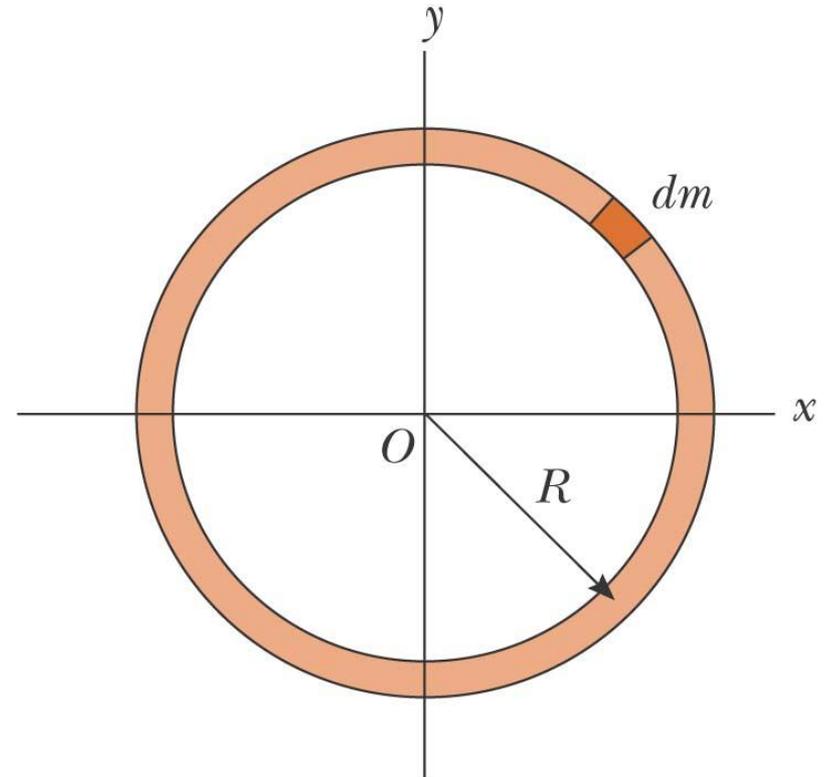
$$\lambda = m / L = \rho A$$

## Momento de Inércia de um Aro Fino uniforme, em Relação a um Eixo Passando pelo Centro e Perpendicular ao Plano do Aro

Como o aro é fino, todos os elementos de massa,  $dm$ , estão à mesma distância do centro:

$$I = \int r^2 dm = R^2 \int dm$$

$$I = MR^2$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

## Momento de Inércia de um Varão Rígido Uniforme em relação a um eixo que passa pelo centro

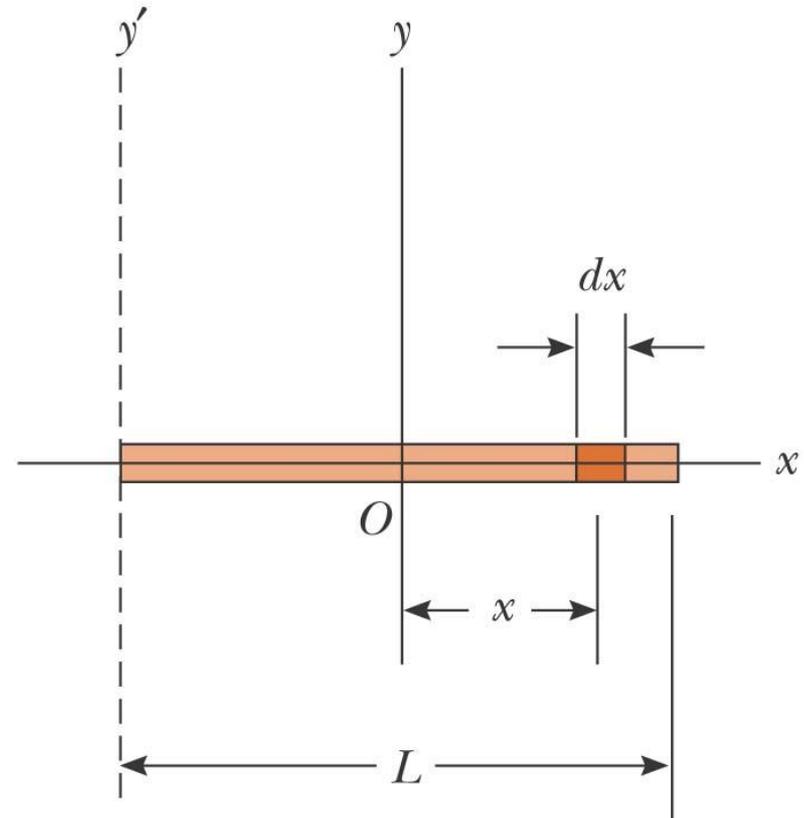
O elemento de área escurecida possui massa:

$$dm = \lambda dx$$

O momento de inércia, em relação ao eixo  $Oy$ , é:

$$I = \int r^2 dm = \int_{-L/2}^{L/2} x^2 \frac{M}{L} dx$$

$$I = \frac{1}{12} ML^2$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole

## Teorema dos Eixos Paralelos

Nos exemplos anteriores, o eixo de rotação coincidia com o eixo de simetria do corpo;

Para um eixo arbitrário, muitas vezes o teorema dos eixos paralelos facilita os cálculos;

O teorema afirma  $I = I_{CM} + MD^2$

$I$  é em relação a qualquer eixo paralelo ao eixo que passa no centro de massa do corpo;

$I_{CM}$  é em relação ao eixo que passa no centro de massa;

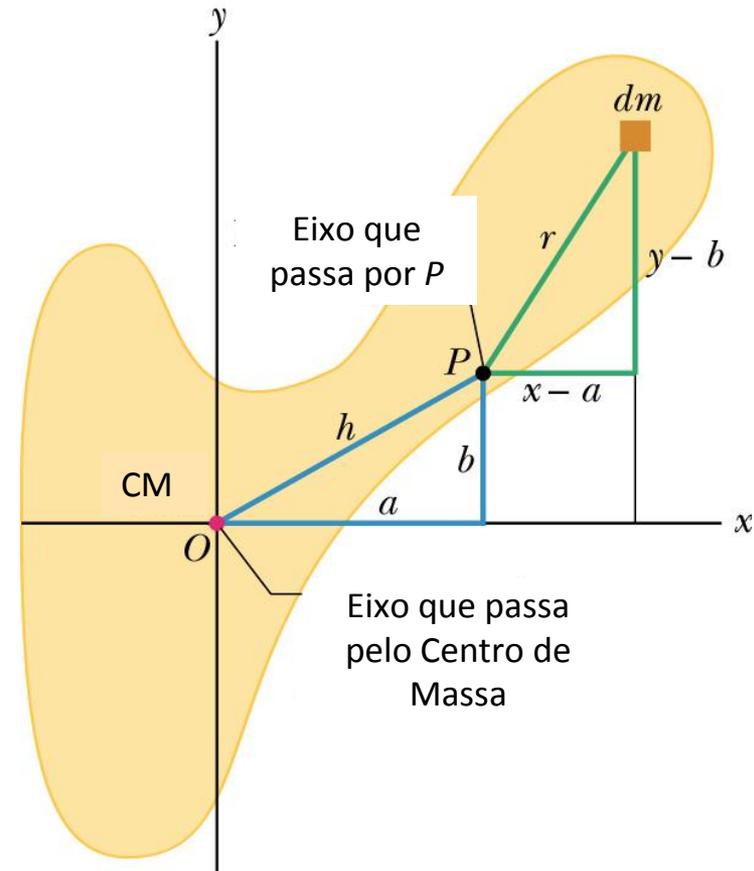
$D$  é a distância do eixo que passa pelo centro de massa ao eixo arbitrário.

## Teorema dos Eixos Paralelos

Ambos os eixos são perpendiculares ao plano da figura;

O momento de inércia do corpo em relação ao eixo que passa por  $P$  é:

$$\begin{aligned}
 I_P &= \int r^2 dm = \iint [x - a]^2 + [y - b]^2 dm \\
 &= \int x^2 + y^2 dm - 2a \int x dm - 2b \int y dm + \int a^2 + b^2 dm \\
 &= I_{CM} + h^2 M
 \end{aligned}$$



## Momento de Inércia de um Varão que Roda em Torno de uma Extremidade

O momento de inércia do varão em relação ao centro é:

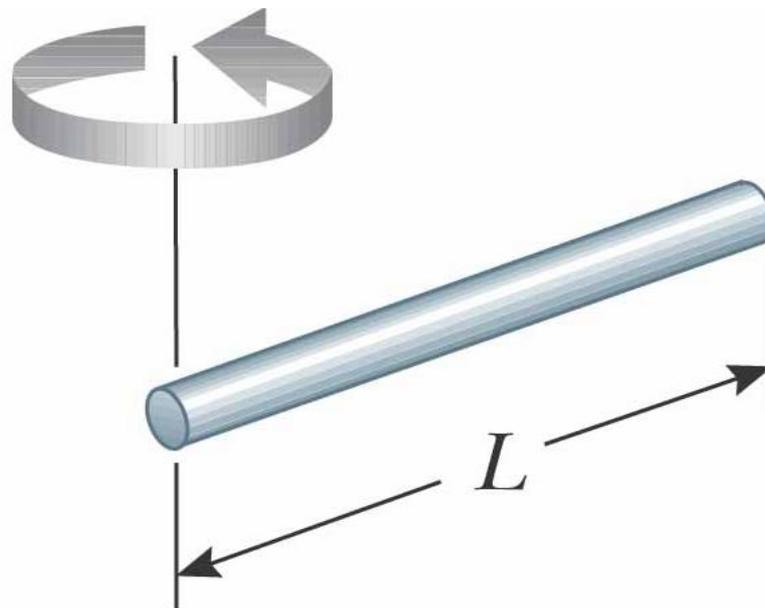
$$I_{CM} = \frac{1}{12} ML^2$$

$D$  é  $\frac{1}{2} L$

Portanto,

$$I = I_{CM} + MD^2$$

$$I = \frac{1}{12} ML^2 + M \left( \frac{L}{2} \right)^2 = \frac{1}{3} ML^2$$



## Momento de uma Força

O momento de uma força,  $\vec{\tau}$ , provoca a rotação de um corpo em torno de um eixo

O momento de uma força é um vector

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$$

$$\tau = r F \sin \phi = F d$$

$\vec{F}$  é a força

$\phi$  é o ângulo entre  $\vec{F}$  e  $\vec{r}$

$d$  é o braço do momento

## Momento de uma Força

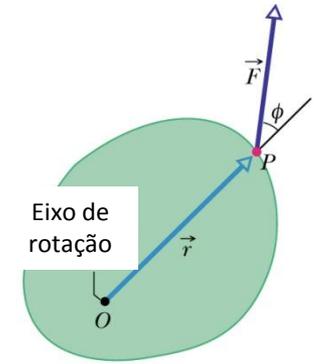
O momento da força  $\vec{F}$  em relação ao ponto  $O$  é:

$$\vec{\tau} = \vec{r} \times \vec{F}$$

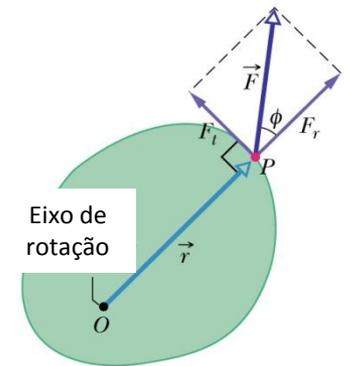
$$\tau = r F \sin \phi = r F_t$$

$$\tau = r \sin \phi F = r_t F$$

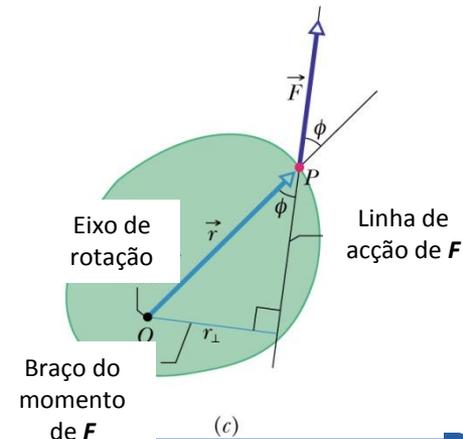
$r_t$  é o braço do momento.



(a)



(b)

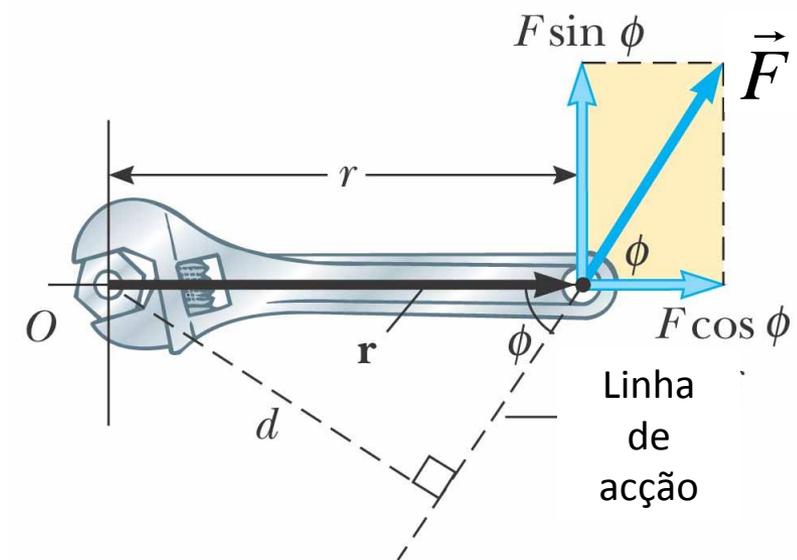


(c)

## Momento de uma Força

O braço do momento,  $d$ , é a distância na *perpendicular* entre o eixo de rotação e a linha de acção da força:

$$d = r \sin \phi$$

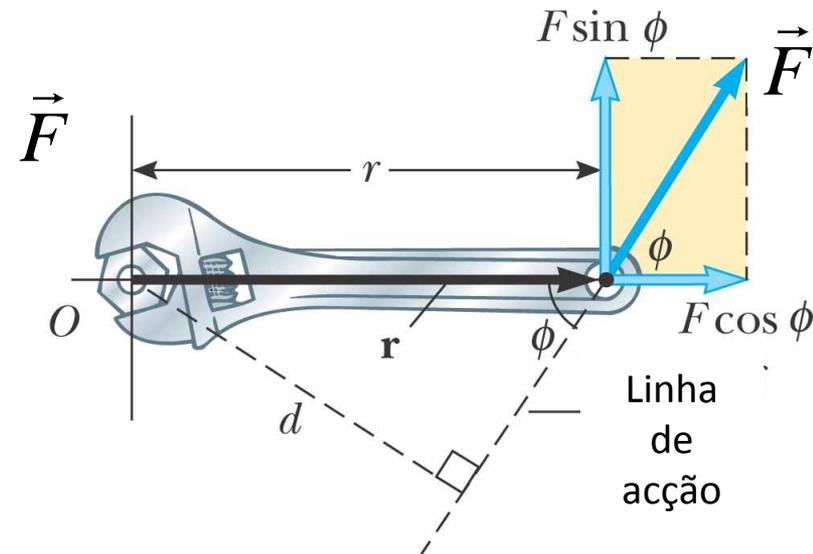


© 2004 Thomson/Brooks Cole

## Momento de uma Força

A componente horizontal de  $\vec{F}$  ( $F \cos \phi$ ) não provoca rotação;

A direcção do momento da força é a do eixo de rotação;



Sentido do momento da força:

Se tende a mover o corpo no sentido directo (oposto aos ponteiros do relógio), é positivo;

Se tende a mover o corpo no sentido retrógrado (dos ponteiros do relógio), é negativo.

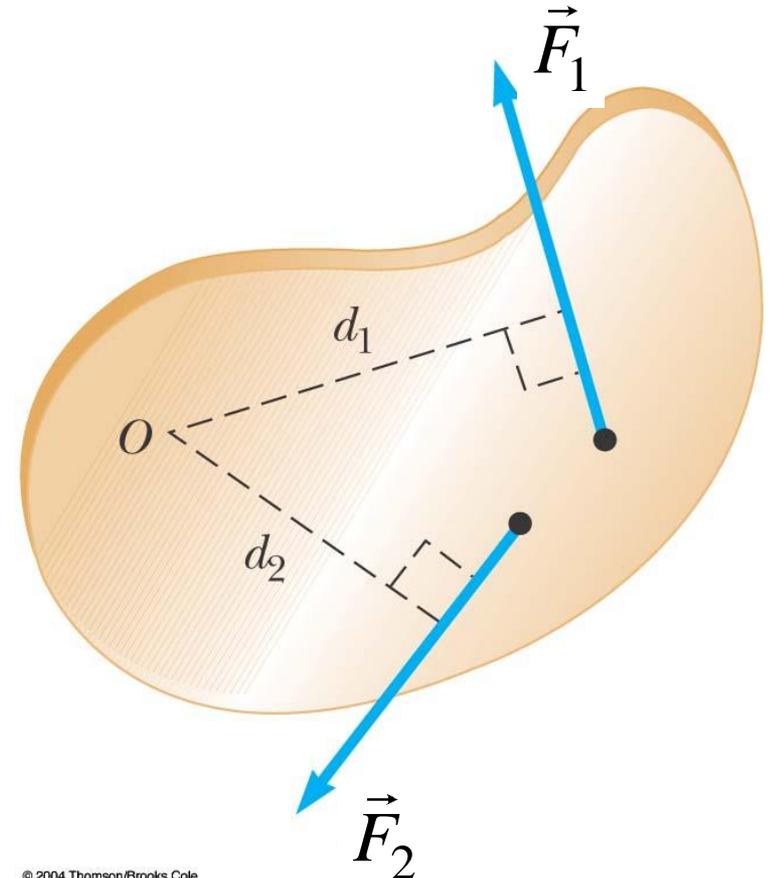
## Momento de Força Resultante

A força  $\vec{F}_1$  tende a provocar uma rotação no sentido directo, em torno de  $O$ ;

A força  $\vec{F}_2$  tende a provocar uma rotação no sentido retrógrado, em torno de  $O$ ;

$$\vec{\tau}_{\text{res}} = \vec{\tau}_1 + \vec{\tau}_2$$

$$\Sigma \tau = \tau_1 + \tau_2 = F_1 d_1 - F_2 d_2$$



## Comparação entre Força e Momento de Força

Forças provocam uma variação do momento linear

Descrita pela Segunda Lei de Newton

Forças podem provocar uma variação do movimento rotacional

A variação do movimento rotacional depende do momento da força:

depende da força e do braço do momento

## Unidade de Momento de Força

A unidade SI do momento de uma força é  $\text{N}\cdot\text{m}$

As dimensões são as mesmas da energia ou trabalho, mas a grandeza é fundamentalmente diferente destas;

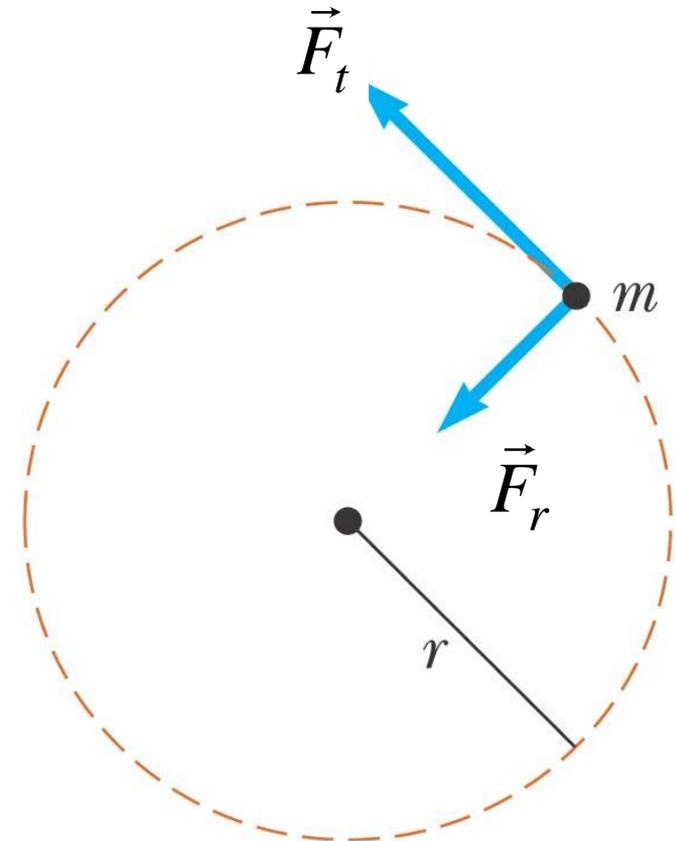
As unidades de momento de força *não podem* ser mudadas para joule;

## Momento de uma Força e Aceleração Angular, Partícula

Consideremos uma partícula de massa  $m$  que roda numa circunferência de raio  $r$  sob a influência de uma força tangencial  $\vec{F}_t$

A força tangencial provoca uma aceleração tangencial:

$$F_t = ma_t$$



## Momento de uma Força e Aceleração Angular, Partícula

O módulo do momento da força  $\vec{F}_t$  em relação ao centro da trajectória é:

$$\tau = F_t r = (ma_t) r$$

A aceleração tangencial está relacionada com a aceleração angular:

$$\tau = (ma_t) r = (mr\alpha) r = (mr^2) \alpha$$

Como  $mr^2$  é o momento de inércia da partícula,

$$\tau = I\alpha$$

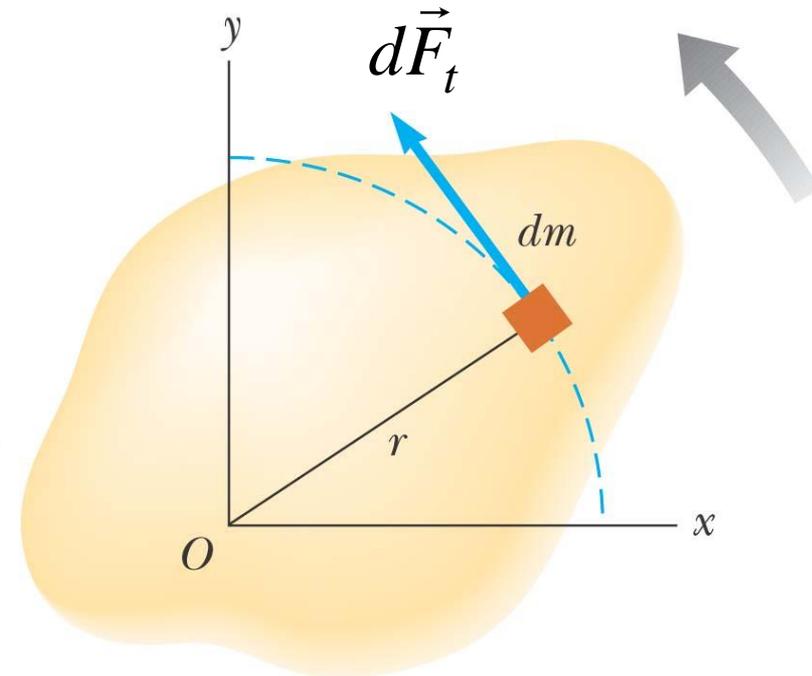
O módulo do momento da força é directamente proporcional à aceleração angular, sendo o momento de inércia a constante de proporcionalidade.

## Momento de uma Força e Aceleração Angular

Considere-se agora que o objecto é um corpo rígido, constituído por um número infinito de elementos  $dm$  de dimensão infinitesimal;

Cada elemento de massa descreve uma trajectória circular centrada na origem,  $O$ ;

Cada elemento de massa possui aceleração tangencial.



## Momento de uma Força e Aceleração Angular

Partindo da Segunda Lei de Newton

$$dF_t = (dm) a_t$$

O momento de força infinitesimal associado à força  $F_t$  é

$$d\tau = r dF_t = a_t r dm = \alpha r^2 dm$$

O momento de força resultante é

$$\sum \tau = \int d\tau = \int \alpha r^2 dm = \alpha \int r^2 dm$$

ou, no caso tridimensional,  $\sum \vec{\tau} = I \vec{\alpha}$

## Momento de uma Força e Aceleração Angular

A relação obtida é a mesma para uma partícula ou para um corpo rígido;

O resultado é válido mesmo que as forças possuam componente radial;

Como a linha de acção da componente radial passa pelo eixo de rotação, o momento de força resultante é nulo.

# Momento de uma Força e Aceleração Angular

## Exemplo – a Roldana

A roldana está a rodar, aplicamos:

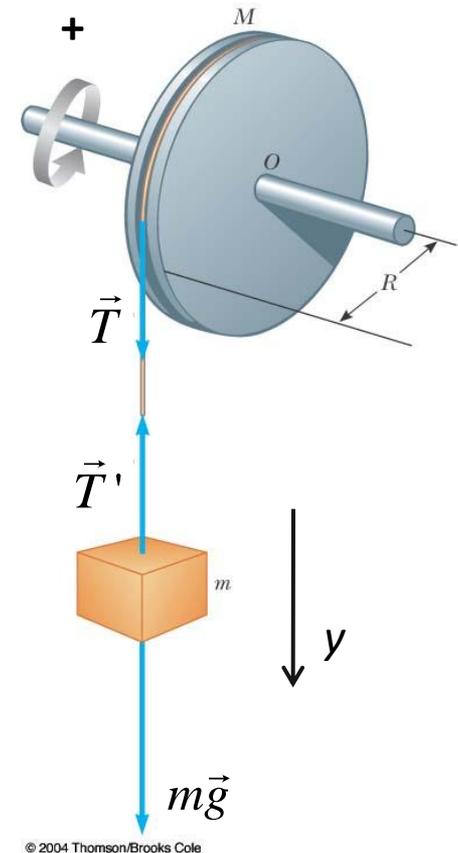
$$\Sigma \tau = I \alpha$$

A tensão é a força tangencial;

O movimento da massa é rectilíneo;

Aplicamos a segunda Lei de Newton:

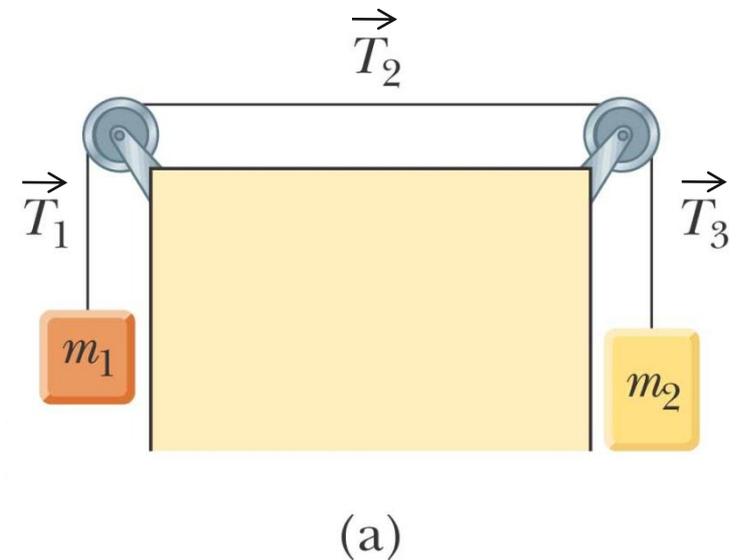
$$\Sigma F_y = ma_y = mg - T$$



# Momento de uma Força e Aceleração Angular, Vários Corpos, Exemplo 1

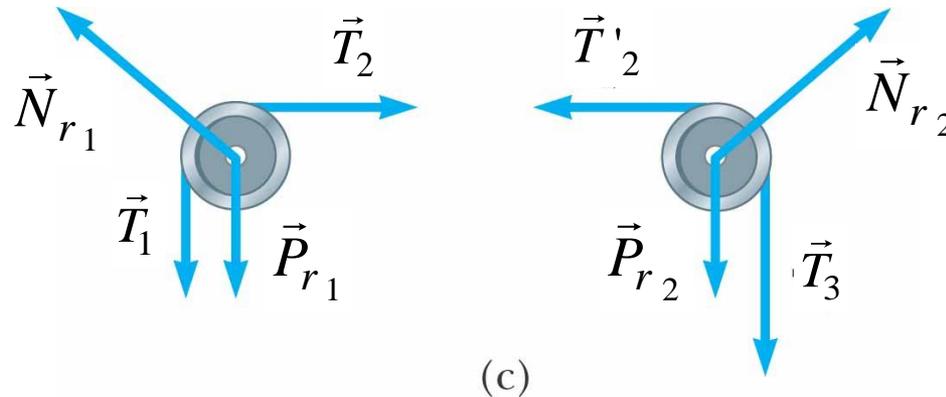
Aplicamos a 2.<sup>a</sup> Lei de  
Newton aos dois corpos;

Aplicamos a expressão do  
momento de força às  
roldanas.



4 Thomson/Brooks Cole

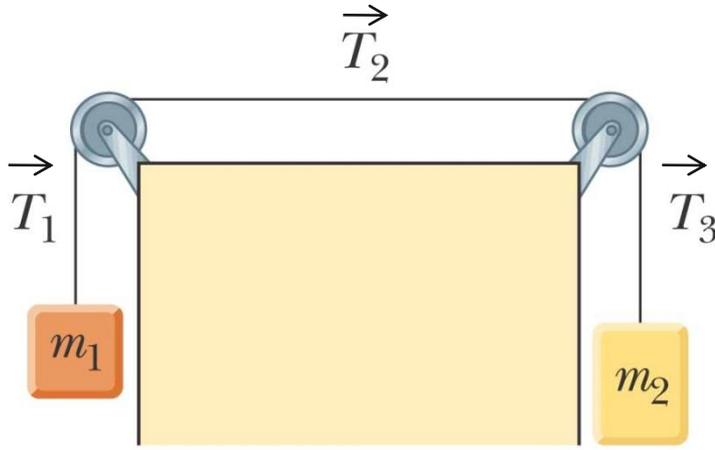
## Momento de uma Força e Aceleração Angular, Vários Corpos, Exemplo 1



As forças  $\vec{P}_r$  e  $\vec{N}_r$  em cada roldana actuam no eixo da roldana e não dão origem a momento de força em relação a esse eixo;

Não esquecer de aplicar os sinais correctos para as rotações no sentido directo e no sentido retrógrado nas equações dos momentos de forças.

# Momento de uma Força e Aceleração Angular, Vários Corpos, Exemplo 1



(a)

$m_1 = 3,0 \text{ kg}; m_2 = 5,0 \text{ kg}$

Roldanas iguais

$M_{\text{roldana}} = 2,0 \text{ kg}; R = 10 \text{ cm}$

O sistema está inicialmente em repouso. Qual a aceleração do sistema?

© Thomson/Brooks Cole

Corpo 1  $T_1 - P_1 = m_1 a_1$

Roldana Esquerda

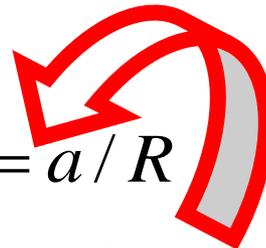
$\tau_2 - \tau_1 = I_1 \alpha_1$

Corpo 2  $-T_3 + P_2 = m_2 a_2$

Roldana Direita

$\tau_3 - \tau_2 = I_2 \alpha_2$

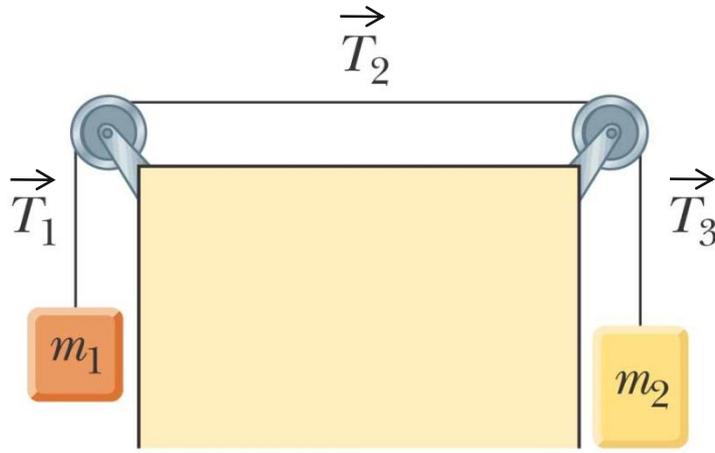
$a_1 = a_2 = a \quad \wedge \quad \alpha_1 = \alpha_2 = a / R$



$I = \frac{1}{2} MR^2$

A corda passa na periferia da roldana

# Momento de uma Força e Aceleração Angular, Vários Corpos, Exemplo 1



(a)

$m_1 = 3,0 \text{ kg}; m_2 = 5,0 \text{ kg}$

Roldanas iguais

$M_{\text{roldana}} = 2,0 \text{ kg}; R = 10 \text{ cm}$

O sistema está inicialmente em repouso. Qual a aceleração do sistema?

© Thomson/Brooks Cole

Corpo 1  $T_1 - m_1g = m_1a$

Corpo 2  $-T_3 + m_2g = m_2a$

Roldana Esquerda

Roldana Direita

$$2(T_2 - T_1)R = MRa$$

$$2(T_3 - T_2)R = MRa$$

$$T_3 - T_1 = Ma$$

$$T_3 - T_1 = (m_2 - m_1)g - (m_1 + m_2)a$$

$$a = \frac{(m_2 - m_1)g}{m_1 + m_2 + M}$$

## O Trabalho no Movimento de Rotação

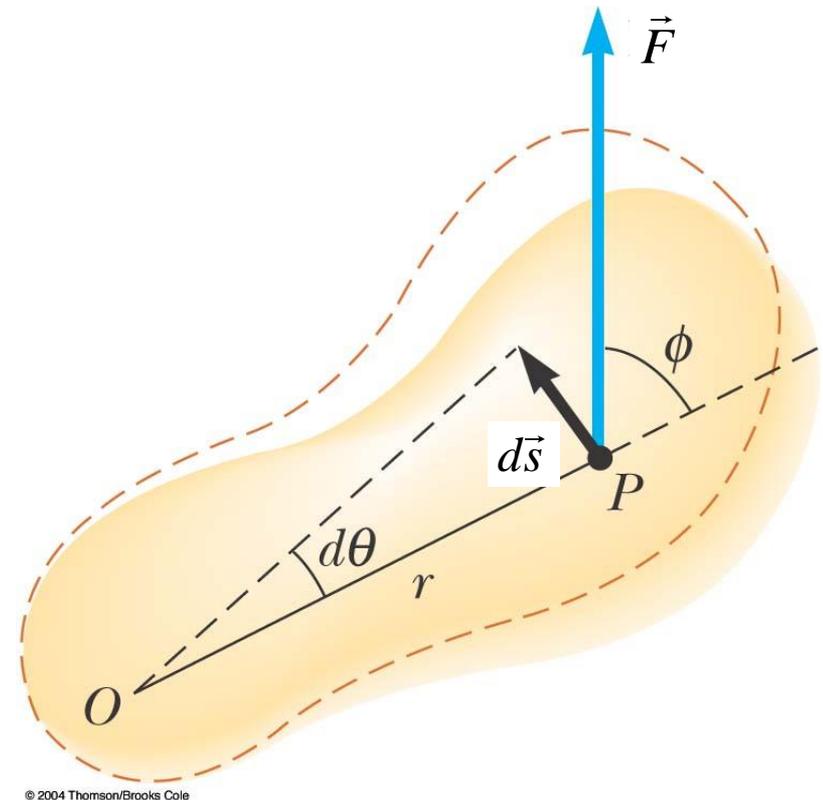
O trabalho realizado pela força  $\vec{F}$  sobre o corpo quando ele roda de uma distância infinitesimal :

$$ds = r d\theta \quad \text{é}$$

$$dW = \vec{F} \cdot d\vec{s} \quad (F \sin \phi) r d\theta$$

$$dW = \tau d\theta$$

A componente radial de  $\vec{F}$  não realiza trabalho, porque é perpendicular em cada ponto ao deslocamento.



## Potência no Movimento de Rotação

O trabalho efectuado no intervalo de tempo  $dt$  é:

$$\text{Potência} = \frac{dW}{dt} = \tau \frac{d\theta}{dt} = \tau\omega$$

Esta expressão é análoga a  $P = Fv$  no movimento rectilíneo.

## Teorema da Energia Cinética no Movimento de Rotação

O teorema da energia cinética para o movimento de rotação afirma:

*O trabalho resultante realizado pelas forças externas na rotação de um corpo rígido em torno de um eixo fixo é igual à variação da energia cinética de rotação do corpo.*

$$\sum W = \int_{\omega_i}^{\omega_f} I\omega \, d\omega = \frac{1}{2} I\omega_f^2 - \frac{1}{2} I\omega_i^2$$

## Teorema Geral da Energia Cinética

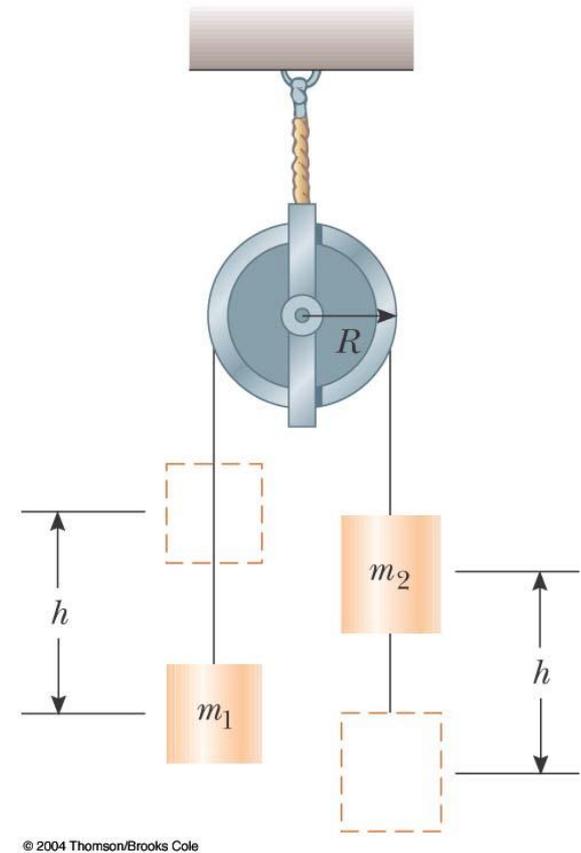
A expressão rotacional pode ser combinada com a expressão linear. Obtemos, assim:

*o trabalho resultante realizado pelas forças externas sobre um corpo é igual à variação da energia cinética **total**, que é a soma da energia cinética associada ao movimento de translação e da energia cinética associada ao movimento de rotação.*

## Energia numa Máquina de Atwood, Exemplo

Existe variação na energia cinética de translação e na energia potencial gravítica dos blocos;

Existe variação na energia cinética de rotação da roldana.



## Energia numa Máquina de Atwood, Exemplo

$$m_1 = 3,0 \text{ kg}$$

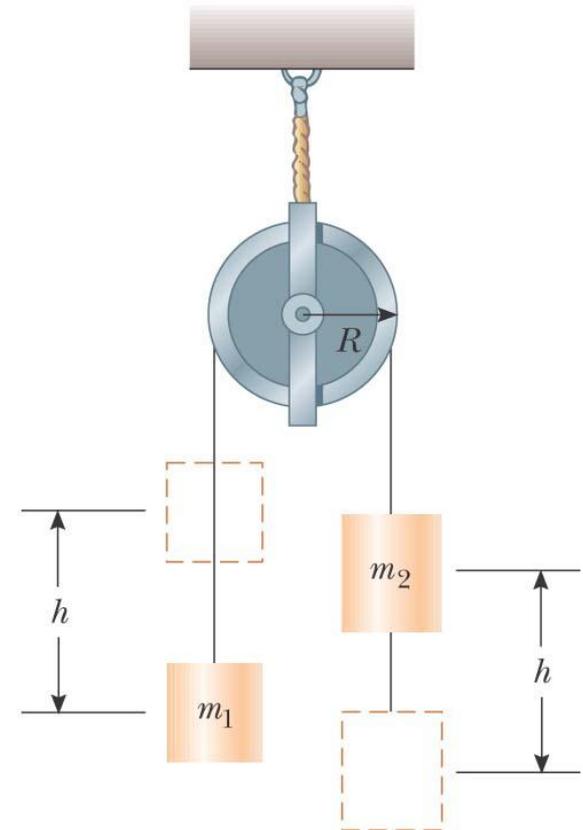
$$m_2 = 5,0 \text{ kg}$$

$$M_{\text{roldana}} = 2,0 \text{ kg}$$

$$R = 10 \text{ cm}$$

$$h = 1,0 \text{ m}$$

O sistema está inicialmente em repouso. Qual a velocidade de  $m_1$  depois de  $m_2$  ter descido  $h$ ?



© 2004 Thomson/Brooks Cole

## Energia numa Máquina de Atwood, Exemplo

$$E_i = m_2gh$$

$$E_f = m_1gh + \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 + \frac{1}{2}I\omega^2$$

$$v_1 = v_2 = v \quad \wedge \quad \omega = v/R$$

$$I = \frac{1}{2}MR^2$$

$$E_i = E_f$$

A corda passa na periferia da roldana

$$(m_2 - m_1)gh = \left(\frac{1}{2}m_1 + \frac{1}{2}m_2 + \frac{1}{4}M\right)v^2$$

$$v^2 = \frac{4(m_2 - m_1)}{2m_1 + 2m_2 + M}gh \Rightarrow v = 2,1 \text{ m/s}$$

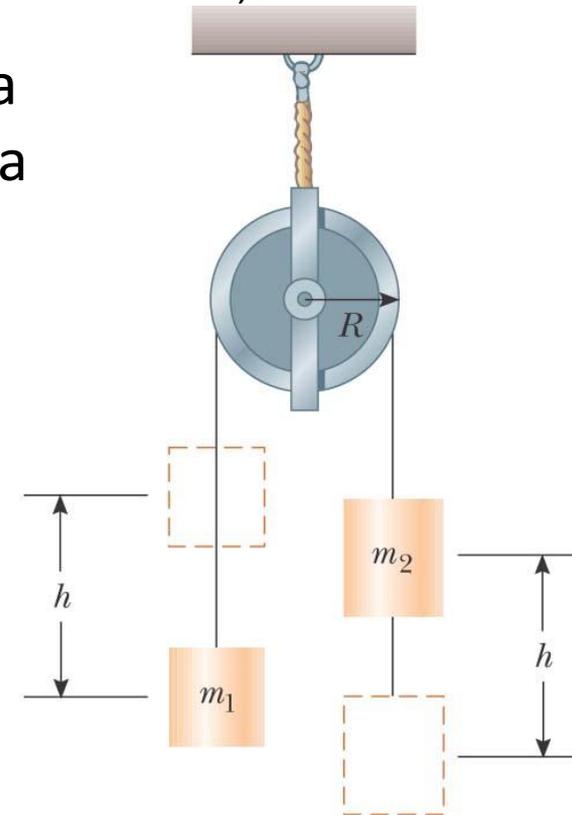
$$m_1 = 3,0 \text{ kg}$$

$$m_2 = 5,0 \text{ kg}$$

$$M_{\text{roldana}} = 2,0 \text{ kg}$$

$$R = 10 \text{ cm}$$

$$h = 1,0 \text{ m}$$



© 2004 Thomson/Brooks Cole