

11.1 Questionário

Q11-3.

O vetor que representa a velocidade angular de rotação de uma roda em torno de um eixo fixo tem de estar necessariamente sobre este eixo?

► Sim, o vetor velocidade angular define o eixo de rotação. Mesmo quando o eixo não é fixo, o vetor está dirigido ao longo desse eixo, como no caso do movimento de um pião. A velocidade angular de precessão também é um vetor dirigido ao longo da direção em torno da qual o eixo do pião precessiona.

Q11-8.

Por que é conveniente expressar α em revoluções por segundo ao quadrado na expressão $\theta = \omega_o t + \frac{1}{2} \alpha t^2$ e não na expressão $a_t = \alpha r$?

► Porque na equação $\theta = \omega_o t + \frac{\alpha t^2}{2}$, θ e ω_o também são quantidades mensuráveis em revoluções e revoluções por segundo, respectivamente. Mas na equação $a_t = \alpha r$, para se obter a aceleração linear em m/s^2 , α deve ser expressa em radianos/s^2 .

Q11-9.

Um corpo rígido pode girar livremente em torno de um eixo fixo. É possível que a aceleração angular deste corpo seja diferente de zero, mesmo que a sua velocidade angular seja nula (talvez, instantaneamente)? Qual o equivalente linear desta situação? Ilustre ambas as situações com exemplos.

► Sim. Se o corpo rígido for submetido a uma desaceleração, sua velocidade angular eventualmente será nula, e depois começará a crescer no sentido contrário. O equivalente linear dessa situação pode ser a de um corpo jogado verticalmente para cima; sua velocidade de zera no ponto mais alto da trajetória e ele torna a cair.

Q11-13.

Imagine uma roda girando sobre o seu eixo e considere um ponto em sua borda. O ponto tem aceleração radial, quando a roda gira com velocidade angular constante? Tem aceleração tangencial? Quando ela gira com aceleração angular constante, o ponto tem aceleração radial? Tem aceleração tangencial? Os módulos dessas acelerações variam com o tempo?

► Sim, a aceleração radial é $a_r = \omega^2 r$. A aceleração tangencial é nula nesse caso. Girando com aceleração angular constante, o ponto da borda tem aceleração radial $a_r(t) = (\alpha t)^2 r$ e aceleração tangencial $a_t = \alpha r$, constante.

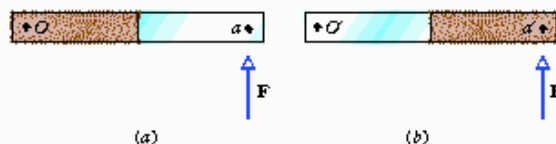
Q11-15.

Qual a relação entre as velocidades angulares de um par de engrenagens acopladas, de raios diferentes?

► Pontos da borda das engrenagens tem a mesma velocidade linear: $\omega_1 r_1 = \omega_2 r_2$. Assim, a engrenagem que tem o menor raio, tem a maior velocidade angular.

Q11-21.

A Fig. 11.25a mostra uma barra de 1 m, sendo metade de madeira e metade de metal, fixada por um eixo no ponto O da extremidade de madeira. Uma força F é aplicada ao ponto a da extremidade de metal. Na Fig. 11.25b, a barra é fixada por um eixo em O' na extremidade de metal e a mesma força é aplicada ao ponto a' da extremidade de madeira. A aceleração angular é a mesma para os dois casos? Se não, em que caso ela é maior?



[Fig. 11-25 Enlarged.] Question 21.

► A densidade dos metais é maior do que das madeiras, tal que na situação (b), o momento de inércia da barra em relação ao ponto O' é maior do que no caso (a). Assim, pela relação $\tau = I\alpha$, vem que $I_{(a)}\alpha_{(a)} = I_{(b)}\alpha_{(b)}$. As acelerações angulares não são iguais nos dois casos, sendo $\alpha_{(a)} > \alpha_{(b)}$.

11.2 Exercícios e Problemas

Seção 11-2 As Variáveis de Rotação

11-6P.

Uma roda gira com uma aceleração angular α dada por $\alpha = 4at^3 - 3bt^2$, onde t é o tempo, e a e b são constantes. Se ω_o é a velocidade inicial da roda, deduza as equações para (a) a velocidade angular e (b) o deslocamento angular em função do tempo.

► (a) Para obter a velocidade angular, basta integrar a aceleração angular dada:

$$\int_{\omega_o}^{\omega} d\omega' = \int_0^t \alpha dt'$$

$$\omega - \omega_o = at^4 - bt^3$$

$$\omega(t) = \omega_o + at^4 - bt^3$$

(b) O deslocamento angular é obtido integrando a velocidade angular:

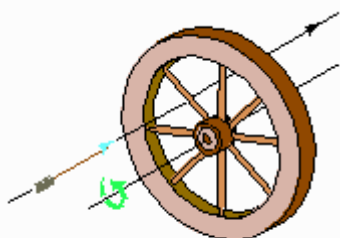
$$\int_{\theta_0}^{\theta} d\theta' = \int_0^t \omega dt'$$

$$\theta - \theta_0 = \omega_0 t + a \frac{t^5}{5} - b \frac{t^4}{4}$$

$$\theta(t) = \theta_0 + a \frac{t^5}{5} - b \frac{t^4}{4}$$

11-10P (11-6P/6^o)

Uma roda tem oito raios de 30 cm. Está montada sobre um eixo fixo e gira a 2.5 rev/s. Você pretende atirar uma flecha de 20 cm de comprimento através da roda, paralelamente ao seu eixo, sem que a flecha colida com qualquer raio. Suponha que tanto a flecha quanto os raios sejam muito finos; veja a Fig. 11.26. (a) Qual a velocidade mínima que a flecha deve ter? (b) A localização do ponto que você mira, entre o eixo e a borda da roda, tem importância? Em caso afirmativo, qual a melhor localização?



[Fig. 11-26 Enlarged.] Problem 10.

► (a) O ângulo entre dois raios consecutivos é $\pi/4$ e o tempo necessário para percorrê-lo é

$$t = \frac{\theta}{\omega} = \frac{\pi/4}{5\pi} = 0.05 \text{ s.}$$

A velocidade mínima da flecha deve ser então

$$v = \frac{l}{t} = \frac{0.20}{0.05} = 4 \text{ m/s.}$$

(b) Não, se a velocidade angular permanece constante.

11-15E.

O volante de um motor está girando a 25 rad/s. Quando o motor é desligado, o volante desacelera a uma taxa constante até parar em 20 s. Calcule (a) a aceleração angular do volante (em rad/s^2), (b) o ângulo percorrido (em rad) até parar e (c) o número de revoluções completadas pelo volante até parar.

► (a) Sendo $\omega_0 = 25 \text{ rad/s}$, tem-se

$$\omega = \omega_0 - \alpha t = 0$$

$$\alpha = \frac{\omega_0}{t} = \frac{25}{20} = 1.25 \text{ rad/s}^2.$$

(b) O ângulo percorrido é

$$\theta = \omega_0 t - \alpha \frac{t^2}{2}$$

$$\theta = 250 \text{ rad.}$$

(c) Para o número de revoluções N , temos

$$N = \frac{\theta}{2\pi} = 39.80 \text{ revoluções.}$$

11-23P (11-16P/6^o)

Um disco gira em torno de um eixo fixo, partindo do repouso com aceleração angular constante até alcançar a rotação de 10 rev/s. Depois de completar 60 revoluções, sua velocidade angular é 15 rev/s. Calcule (a) a aceleração angular, (b) o tempo necessário para completar as 60 revoluções, (c) o tempo necessário para alcançar a velocidade angular de 10 rev/s e (d) o número de revoluções desde o repouso até a velocidade de 10 rev/s.

► (a) A velocidade angular do disco aumenta de $\omega_0 = 10 \text{ rad/s}$ para $\omega = 15 \text{ rad/s}$ no intervalo necessário para completar as $\theta = 60$ revoluções. Da relação

$$\omega^2 = \omega_0^2 + 2\alpha\theta$$

obtemos que a aceleração angular é

$$\alpha = \frac{\omega^2 - \omega_0^2}{2\theta} = \frac{15^2 - 10^2}{(2)(60)} = \frac{125}{120} = 1.04 \text{ rev/s}^2.$$

(b) O tempo necessário para as 60 voltas é

$$t = \frac{\omega - \omega_0}{\alpha} = \frac{15 - 10}{1.04} = 4.8 \text{ s.}$$

(c) O tempo até alcançar 10 rad/s é

$$t' = \frac{\omega_0}{\alpha} = \frac{10}{1.04} = 9.62 \text{ s.}$$

(d) E o número de voltas dadas no intervalo é

$$\theta = \frac{\omega_0^2}{2\alpha} = 48 \text{ revoluções.}$$

Seção 11-5 As Variáveis Lineares e Angulares

11-29E.

Uma turbina com 1.20 m de diâmetro está girando a 200 rev/min. (a) Qual a velocidade angular da turbina em rad/s ? (b) Qual a velocidade linear de um ponto na sua borda? (c) Que aceleração angular constante (rev/min^2) aumentará a sua velocidade para 1000 rev/min em 60 s? (d) Quantas revoluções completará durante esse intervalo de 60 s?

► (a) A velocidade angular em rad/s é

$$\omega = \frac{(200)(2\pi)}{60} = 20.94 \text{ rad/s.}$$

(b) Qualquer ponto da borda da turbina move-se à velocidade

$$v = \omega r = (20.94)(0.60) = 12.56 \text{ m/s.}$$

(c) A aceleração angular necessária é

$$\alpha = \frac{\omega - \omega_0}{t} = \frac{1000 - 200}{1.0} = 800 \text{ rev/min}^2.$$

(d) O número de voltas no intervalo de 1.0 minuto é

$$\theta = \frac{\omega^2 - \omega_0^2}{2\alpha} = 600 \text{ rev.}$$

11-34E.

Uma certa moeda de massa M é colocada a uma distância R do centro do prato de um toca-discos. O coeficiente de atrito estático é μ_e . A velocidade angular do toca-discos vai aumentando lentamente até ω_0 , quando, neste instante, a moeda escorrega para fora do prato. (a) Determine ω_0 em função das grandezas M , R , g e μ_e . (b) Faça um esboço mostrando a trajetória aproximada da moeda, quando é projetada para fora do toca-discos.

► (a) A moeda está sob a ação da força centrípeta

$$F = M\omega^2 R.$$

Quando o prato atinge a velocidade ω_0 , a força centrípeta é igual à máxima força de atrito estático:

$$M\omega_0^2 R = \mu_e M g$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{\mu_e g}{R}}$$

(b) A moeda é projetada tangencialmente, seguindo uma trajetória retilínea.

11-36P.

A turbina de um motor a vapor gira com uma velocidade angular constante de 150 rev/min. Quando o vapor é desligado, o atrito nos mancais e a resistência do ar param a turbina em 2.2 h. (a) Qual a aceleração angular constante da turbina, em rev/min², durante a parada? (b) Quantas revoluções realiza antes de parar? (c) Qual a componente tangencial da aceleração linear da partícula situada a 50 cm do eixo de rotação, quando a turbina está girando a 75 rev/min? (d) Em relação à partícula do item (c), qual o módulo da aceleração linear resultante?

► (a) O intervalo dado corresponde a 132 min. A aceleração angular é

$$\alpha = \frac{\omega_0}{t} = 1.136 \text{ rev/min}^2.$$

(b) O número de voltas até parar é

$$\theta = \frac{\omega_0^2}{2\alpha} = 9903 \text{ rev.}$$

(c) Para obter a aceleração linear tangencial em unidades SI, a aceleração angular deve estar expressa em rad/s². Fazendo a conversão, obtemos $\alpha = 1.98 \times 10^{-3}$ rad/s² e

$$a_t = \alpha r = 9.91 \times 10^{-4} \text{ m/s}^2.$$

(d) A velocidade angular $\omega = 75$ rev/min corresponde a 7.85 rad/s e

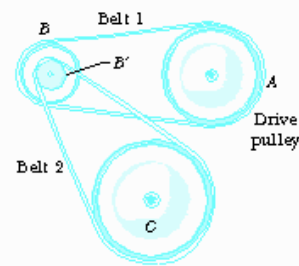
$$a_r = \omega^2 r = 30.81 \text{ m/s}^2.$$

Portanto, o módulo da aceleração linear resultante é

$$a = \sqrt{a_r^2 + a_t^2} = 30.81 \text{ m/s}^2.$$

11-42P.

Quatro polias estão conectadas por duas correias conforme mostrado na Fig. 11-30. A polia A (15 cm de raio) é a polia motriz e gira a 10 rad/s. A B (10 cm de raio) está conectada à A pela correia 1. A B' (5 cm de raio) é concêntrica à B e está rigidamente ligada a ela. A polia C (25 cm de raio) está conectada à B' pela correia 2. Calcule (a) a velocidade linear de um ponto na correia 1, (b) a velocidade angular da polia B , (c) a velocidade angular da polia B' , (d) a velocidade linear de um ponto na correia 2 e (e) a velocidade angular da polia C .



[Fig. 11-30 Enlarged.] Problem 42.

► (a) A velocidade linear de qualquer ponto da correia 1 é

$$v_1 = \omega_A r_A = 1.5 \text{ m/s.}$$

(b) A velocidade v_1 é a velocidade dos pontos da borda da polia B , cuja velocidade angular é então

$$\omega_B = \frac{v_1}{r_B} = 15 \text{ rad/s.}$$

(c) As polias B e B' giram em torno do mesmo eixo, de modo que

$$\omega_{B'} = \omega_B = 15 \text{ rad/s.}$$

(d) A velocidade linear de qualquer ponto da correia 2 é

$$v_2 = \omega_{B'} r_{B'} = 0.75 \text{ m/s.}$$

(e) Os pontos da borda da polia C tem velocidade linear v_2 . Portanto,

$$\omega_C = \frac{v_2}{r_C} = 3 \text{ rad/s.}$$

Seção 11-6 Energia Cinética de Rotação

11-46P.

A molécula de oxigênio, O_2 , tem massa total de 5.3×10^{-26} kg e um momento de inércia de 1.94×10^{-46} kg·m², em relação ao eixo que atravessa perpendicularmente a linha de junção dos dois átomos. Suponha que essa molécula tenha em um gás a velocidade de 500 m/s e que sua energia cinética de rotação seja dois terços da energia cinética de translação. Determine sua velocidade angular.

► Com a relação dada entre as energias cinéticas, temos

$$K_{\text{rot}} = \frac{2}{3} K_{\text{trans}}$$

$$\frac{1}{2} I \omega^2 = \frac{2}{3} \left(\frac{1}{2} m v^2 \right)$$

Introduzindo os valores de m , I e v , obtemos $\omega = 6.75 \times 10^{12}$ rad/s.

Seção 11-7 Cálculo do Momento de Inércia

11-49E.

As massas e as coordenadas de quatro partículas são as seguintes: 50 g, $x = 2$ cm, $y = 2$ cm; 25 g, $x = 0$, $y = 4$ cm; 25 g, $x = -3$ cm, $y = -3$ cm; 30 g, $x = -2$ cm, $y = 4$ cm. Qual o momento de inércia do conjunto em relação (a) ao eixo x , (b) ao eixo y e (c) ao eixo z ? (d) Se as respostas para (a) e (b) forem, respectivamente, A e B , então qual a resposta para (c) em função de A e B ?

► Este exercício é uma aplicação do teorema dos eixos perpendiculares, não apresentado dentro do texto. Este teorema é válido para distribuições de massa contidas num plano, como placas finas. Aqui temos uma distribuição discreta da massa no plano xy . Vamos indicar as massas por m_i e coordenadas x_i e y_i na ordem em que aparecem no enunciado.

(a) Momento de inércia em relação ao eixo x : a distância das partículas ao eixo é medida no eixo y

$$I_x = \sum_i m_i y_i^2$$

$$= m_1 y_1^2 + m_2 y_2^2 + m_3 y_3^2 + m_4 y_4^2$$

$$= 1.305 \times 10^{-4} \text{ kg} \cdot \text{m}^2.$$

(b) Para o cálculo do momento de inércia em relação ao eixo y , a distância da partícula ao eixo é medida ao longo do eixo x :

$$I_y = \sum_i m_i x_i^2$$

$$= m_1 x_1^2 + m_2 x_2^2 + m_3 x_3^2 + m_4 x_4^2$$

$$= 5.45 \times 10^{-2} \text{ kg} \cdot \text{m}^2.$$

(c) Para o eixo z , temos

$$I_z = \sum_i m_i r_i^2, \text{ com } r_i^2 = x_i^2 + y_i^2.$$

Os cálculos fornecem $I_z = 1.9 \times 10^{-4}$ kg·m².

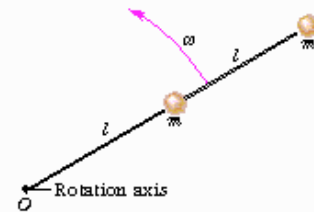
(d) Somando os valores obtidos para I_x e I_y , confirmamos a relação

$$I_z = I_x + I_y,$$

que podemos identificar como o teorema dos eixos perpendiculares.

11-51E.

Duas partículas, de massa m cada uma, estão ligadas entre si e a um eixo de rotação em O por dois bastões delgados de comprimento l e massa M cada um, conforme mostrado na Fig. 11-32. O conjunto gira em torno do eixo de rotação com velocidade angular ω . Determine, algebricamente, as expressões (a) para o momento de inércia do conjunto em relação a O e (b) para a energia cinética de rotação em relação a O .



[Fig. 11-32 Enlarged.] Exercise 51.

► (a) O momento de inércia para o eixo passando por O é

$$I_O = ml^2 + m(2l)^2 + \frac{Ml^2}{3} + \frac{Ml^2}{12} + M\left(\frac{3l}{2}\right)^2$$

$$= 5ml^2 + \frac{8Ml^2}{3}$$

(b) A energia cinética de rotação é

$$K = \frac{1}{2} I \omega^2$$

$$= \frac{1}{2} \left(5ml^2 + \frac{8}{3} Ml^2 \right) \omega^2$$

$$= \left(\frac{5}{2} m + \frac{4}{3} M \right) l^2 \omega^2$$

11-58P.

(a) Mostre que o momento de inércia de um cilindro sólido, de massa M e raio R , em relação a seu eixo central é igual ao momento de inércia de um aro fino de massa M e raio $R/\sqrt{2}$ em relação a seu eixo central. (b) Mostre que o momento de inércia I de um corpo qualquer de massa M em relação a qualquer eixo é igual ao momento de inércia de um aro equivalente em relação a esse eixo, se o aro tiver a mesma massa M e raio k dado por

$$k = \frac{\sqrt{I}}{M}$$

O raio k do aro equivalente é chamado de *raio de giração* do corpo.

► (a) Os momentos de inércia, em relação aos eixos mencionados, do aro e do cilindro são

$$I_A = MR^2 \text{ e } I_C = \frac{1}{2} MR^2.$$

Para que estes momentos de inércia sejam iguais, o aro deve ter um certo raio R' :

$$\begin{aligned} I_A &= I_C \\ MR'^2 &= \frac{1}{2} MR^2 \\ R' &= \frac{R}{\sqrt{2}} \end{aligned}$$

(b) Igualando os momentos de inércia mencionados, temos

$$I = I_A = Mk^2.$$

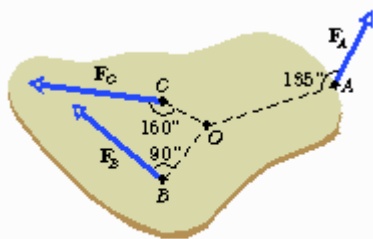
Do que obtemos diretamente

$$k = \sqrt{\frac{I}{M}}.$$

Seção 11-8 Torque

11-64P.

Na Fig. 11-36, o corpo está fixado a um eixo no ponto O . Três forças são aplicadas nas direções mostradas na figura: no ponto A , a 8 m de O , $F_A = 10$ N; no ponto B , a 4 m de O , $F_B = 16$ N; no ponto C , a 3 m de O , $F_C = 19$ N. Qual o torque resultante em relação a O ?



[Fig. 11-36 Enlarged.] Problem 64.

► Calculamos o torque produzido por cada uma das forças dadas:

$$\tau_A = r_A F_A \sin 45^\circ = 56.57 \text{ N}\cdot\text{m, anti-horário,}$$

$$\tau_B = r_B F_B \sin 90^\circ = 64 \text{ N}\cdot\text{m, horário,}$$

$$\tau_C = r_C F_C \sin 20^\circ = 19.50 \text{ N}\cdot\text{m, anti-horário.}$$

Tomando o sentido positivo para fora do plano da página, somamos os valores obtidos acima para ter o torque resultante:

$$\begin{aligned} \tau_R &= \tau_A - \tau_B + \tau_C \\ &= 12.07 \text{ N}\cdot\text{m, anti-horário} \end{aligned}$$

Seção 11-9 A Segunda Lei de Newton para a Rotação

11-70P.

Uma força é aplicada tangencialmente à borda de uma polia que tem 10 cm de raio e momento de inércia de $1 \times 10^{-3} \text{ kg}\cdot\text{m}^2$ em relação ao seu eixo. A força tem módulo variável com o tempo, segundo a relação $F = 0.50t + 0.30t^2$, com F em Newtons e t em segundos. A polia está inicialmente em repouso. Em $t = 3$ s, quais são (a) a sua aceleração angular e (b) sua velocidade angular?

► (a) O torque atuando sobre a polia no instante considerado é

$$\tau(t = 3.0) = rF(t = 3.0) = 0.42 \text{ N}\cdot\text{m.}$$

A aceleração angular neste instante é

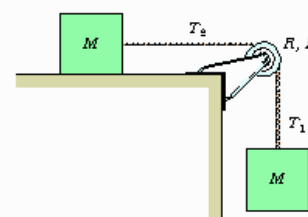
$$\alpha(t = 3.0) = \frac{\tau}{I} = 42 \text{ rad/s}^2.$$

(b) Obtemos a velocidade angular integrando a função $\alpha(t)$:

$$\begin{aligned} \int_0^\omega d\omega' &= \int_0^t (50t' + 30t'^2) dt' \\ \omega(t) &= 25t^2 + 10t^3 \\ \omega(t = 3.0) &= 495 \text{ rad/s.} \end{aligned}$$

11-75P.

Dois blocos idênticos, de massa M cada um, estão ligados por uma corda de massa desprezível, que passa por uma polia de raio R e de momento de inércia I (veja Fig. 11-40). A corda não desliza sobre a polia; desconhecemos se existir ou não atrito entre o bloco e a mesa; não há atrito no eixo da polia. Quando esse sistema é liberado, a polia gira de um ângulo θ , num tempo t , e a aceleração dos blocos é constante. (a) Qual a aceleração angular da polia? (b) Qual a aceleração dos dois blocos? (c) Quais as tensões na parte superior e inferior da corda? Todas essas respostas devem ser expressas em função de M , I , R , θ , g e t .



[Fig. 11-40 Enlarged.] Problem 75.

► (a) Se o sistema parte do repouso e a aceleração é constante, então $\theta = \alpha t^2/2$ e

$$\alpha = \frac{2\theta}{t^2}.$$

(b) Desconsiderando qualquer atrito, a aceleração das massas é a aceleração dos pontos da borda da polia:

$$a = \alpha R = \frac{2\theta R}{t^2}.$$

(c) Chamemos T_1 a tensão na parte vertical da corda. Tomando o sentido para baixo como positivo, escrevemos

$$Mg - T_1 = Ma.$$

Com a aceleração obtida acima, a tensão T_1 é

$$T_1 = M \left(g - \frac{2\theta R}{t^2} \right).$$

Aplicando a segunda Lei rotacional para a polia (escolhendo o sentido horário como positivo), temos

$$(T_1 - T_2)R = I\alpha.$$

Tirando T_2 , vem

$$T_2 = Mg - \frac{2M\theta R}{t^2} - \frac{2I\theta}{Rt^2}.$$

11-77P.

Uma chaminé alta, de forma cilíndrica, cai se houver uma ruptura na sua base. Tratando a chaminé como um bastão fino, de altura h , expresse (a) a componente radial da aceleração linear do topo da chaminé, em função do ângulo θ que ela faz com a vertical, e (b) a componente tangencial dessa mesma aceleração. (c) Em que ângulo θ a aceleração é igual a g ?

► (a) A componente radial da aceleração do topo da chaminé é $a_r = \omega^2 h$. Podemos obter ω usando o princípio da conservação da energia. Para um ângulo θ qualquer, temos

$$mg \frac{h}{2} = mg \frac{h}{2} \cos \theta + \frac{1}{2} I \omega^2.$$

Com $I = mh^2/3$, obtemos

$$\omega^2 = \frac{3g(1 - \cos \theta)}{h},$$

e aceleração radial do topo então é

$$a_r = 3g(1 - \cos \theta).$$

(b) Para obter a componente tangencial da aceleração do topo, usamos agora a segunda Lei na forma rotacional:

$$\tau = I\alpha$$

$$mg \frac{h}{2} \sin \theta = \frac{1}{3} mh^2 \alpha$$

Com $\alpha = 3g \sin \theta / 2h$, chegamos à aceleração pedida

$$a_t = \alpha h = \frac{3}{2} g \sin \theta.$$

(c) A aceleração total do topo é

$$a^2 = 9g^2(1 - \cos \theta)^2 + \frac{9}{4} g^2 \sin^2 \theta.$$

Fazendo $a = g$, e alguma álgebra, obtemos uma equação do segundo grau para a variável $\cos \theta$, cuja raiz fornece $\theta = 34.5^\circ$.

Seção 11-10 Trabalho, Potência e Teorema do Trabalho-Energia Cinética

11-82P.

Uma régua, apoiada no chão verticalmente por uma das extremidades, cai. Determine a velocidade da outra extremidade quando bate no chão, supondo que o extremo apoiado não deslize. (Sugestão: considere a régua como um bastão fino e use o princípio de conservação de energia.)

► Seguindo a sugestão dada, temos

$$mg \frac{l}{2} = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{3} ml^2 \right) \omega^2,$$

que fornece $\omega = \sqrt{3g/l}$. Portanto, a velocidade da extremidade da régua, quando bate no chão, é

$$v = \omega l = \sqrt{3gl}.$$

11-83P.

Um corpo rígido é composto por três hastes finas, idênticas, de igual comprimento l , soldadas em forma de H (veja Fig. 11-41). O corpo gira livremente em volta de um eixo horizontal que passa ao longo de uma das pernas do H. Quando o plano de H é horizontal, o corpo cai, a partir do repouso. Qual a velocidade angular do corpo quando o plano do H passa pela posição vertical?



[Fig. 11-41 Enlarged.] Problem 83.

► O momento de inércia do corpo rígido para o eixo mencionado é

$$I = \frac{1}{3} ml^2 + ml^2 = \frac{4}{3} ml^2.$$

Usando o princípio da conservação da energia, temos

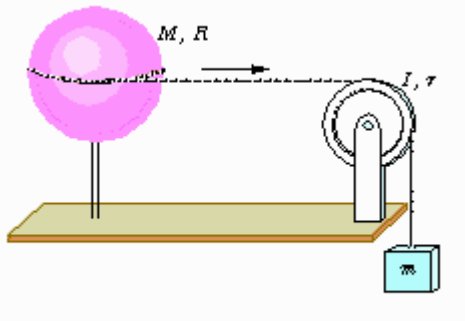
$$3mg \frac{l}{2} = \frac{1}{2} \left(\frac{4}{3} ml^2 \right) \omega^2,$$

e, tirando a velocidade angular, resulta

$$\omega = \frac{3}{2} \sqrt{\frac{g}{l}}.$$

11-86P.

Uma casca esférica uniforme, de massa M e raio R , gira sobre um eixo vertical, sem atrito (veja Fig. 11-42). Uma corda, de massa desprezível, passa em volta do equador da esfera e prende um pequeno corpo de massa m , que pode cair livremente sob a ação da gravidade. A corda prende o corpo através de uma polia de momento de inércia I e raio r . O atrito da polia em relação ao eixo é nulo e a corda não desliza na polia. Qual a velocidade do corpo, depois de cair de uma altura h , partindo do repouso? Use o teorema do trabalho-energia.



[Fig. 11-42 Enlarged.] Problem 86.

► Seguindo a sugestão do enunciado, o trabalho realizado pela gravidade sobre a massa m é $W = mgh$. Como o sistema parte do repouso, a variação da energia cinética é

$$\Delta K = \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} I \omega_p^2 + \frac{1}{2} I_c \omega_c^2,$$

onde ω_p é a velocidade angular da polia e I_c e ω_c são o momento de inércia e a velocidade angular da casca esférica. A velocidade de m é também a velocidade linear dos pontos da borda da polia e dos pontos do equador da casca esférica. Então podemos expressar as velocidades angulares em termos da velocidade linear da massa m :

$$\omega_p = \frac{v}{r} \quad \text{e} \quad \omega_c = \frac{v}{R}.$$

Após essas considerações, temos, finalmente

$$W = \Delta K$$

$$\begin{aligned} mgh &= \frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} I \frac{v^2}{r^2} + \frac{1}{2} \left(\frac{2}{3} MR^2 \right) \frac{v^2}{R^2} \\ &= \frac{1}{2} \left(m + \frac{I}{r^2} + \frac{2}{3} M \right) v^2 \end{aligned}$$

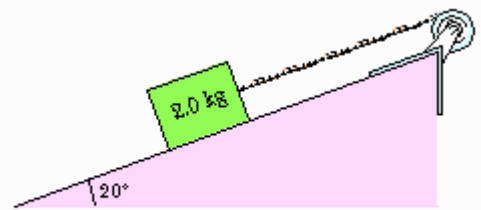
Tirando a velocidade v , obtemos

$$v^2 = \frac{2mgh}{m + I/r^2 + 2M/3}.$$

Lembrando a equação de movimento $v^2 = 2ah$, podemos facilmente destacar a aceleração do resultado obtido, à qual chegamos se resolvemos o problema usando a segunda Lei.

11.3 Problemas Adicionais**11-91.**

Uma polia de 0,20 m de raio está montada sobre um eixo horizontal sem atrito. Uma corda, de massa desprezível, está enrolada em volta da polia e presa a um corpo de 2 kg, que desliza sem atrito sobre uma superfície inclinada de 20° com a horizontal, conforme mostrado na Fig. 11-43. O corpo desce com uma aceleração de 2 m/s^2 . Qual o momento de inércia da polia em torno do eixo de rotação?



[Fig. 11-43 Enlarged.] Problem 91.

► Vamos usar aqui a segunda Lei, nas formas translacional e rotacional. Tomando o sentido positivo para baixo do plano inclinado temos

$$mg \sen 20^\circ - T = ma.$$

Para o movimento da polia, escrevemos

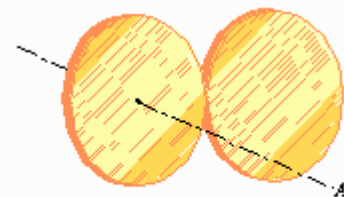
$$Tr = I\alpha = I \frac{a}{r}.$$

Trazendo T da primeira para a segunda equação, e explicitando I , temos

$$I = \frac{mr^2}{a} (g \sen 20^\circ - a) = 0,054 \text{ kg}\cdot\text{m}^2.$$

11-93.

Dois discos delgados, cada um de 4 kg de massa e raio de 0,40 m, são ligados conforme mostrado na Fig. 11-44 para formar um corpo rígido. Qual o momento de inércia desse corpo em volta do eixo A , ortogonal ao plano dos discos e passando pelo centro de um deles?



[Fig. 11-44 Enlarged.] Problem 93.

► Temos aqui uma aplicação do teorema dos eixos paralelos. O momento de inércia do conjunto escrevemos como

$$I = I_1 + I_2,$$

onde $I_1 = mr^2/2$ é o momento de inércia do disco pelo qual passa o eixo. Para obter o momento I_2 do outro disco em relação a esse eixo, usamos o teorema:

$$\begin{aligned} I_2 &= \frac{1}{2} mr^2 + m(2r)^2 \\ &= \frac{9}{2} mr^2 \end{aligned}$$

Para o corpo rígido todo temos então

$$I = I_1 + I_2 = 5mr^2 = 3,2 \text{ kg}\cdot\text{m}^2.$$

11-96.

Um cilindro uniforme de 10 cm de raio e 20 kg de massa está montado de forma a girar livremente em torno de um eixo horizontal paralelo ao seu eixo longitudinal e distando 5 cm deste. (a) Qual o momento de inércia do cilindro em torno do eixo de rotação? (b) Se o cilindro partir do repouso, com seu eixo alinhado na mesma altura do eixo de rotação, qual a sua velocidade angular ao passar pelo ponto mais baixo da trajetória? (*Sugestão:* use o princípio de conservação da energia.)

► (a) Usamos o teorema dos eixos paralelos para obter o momento de inércia:

$$\begin{aligned} I &= I_{\text{CM}} + mh^2 \\ &= \frac{1}{2} mr^2 + m \left(\frac{r}{2} \right)^2 \\ &= 0,15 \text{ kg}\cdot\text{m}^2 \end{aligned}$$

(b) Colocando o referencial de energia potencial nula no ponto mais baixo pelo qual passa o centro de massa do cilindro, temos

$$U_1 = K_2$$

$$mg \frac{r}{2} = \frac{1}{2} I \omega^2$$

Resolvendo para a velocidade angular, obtemos

$$\omega = 11,44 \text{ rad/s.}$$