

Gabarito da P3

Tabela 1: Respostas das alternativas corretas das questões Q1-Q9 para as diferentes provas.

Prova	Q1	Q2	Q3	Q4	Q5	Q6	Q7	Q8	Q9
17XY9	a	b	c	b	a	b	c	d	e
33BC4	b	c	d	a	b	d	e	c	c
54DE1	c	a	b	c	c	c	a	e	d
88FF6	d	d	a	d	d	e	b	e	a

Para todas as questões:

- A aceleração da gravidade na superfície da Terra é representada por g .
- Quando necessário, adote para g o valor de 10 m/s^2 .
- Os vetores unitários associados às coordenadas cartesianas x , y e z são, respectivamente, \vec{i} , \vec{j} e \vec{k} .

(Q1) [1,0 ponto] Considere as seguintes afirmações:

(I) A aceleração do centro de massa de um corpo rígido é igual ao quociente da força externa resultante pela sua massa total, desde que o corpo não tenha movimento de rotação.

(II) Um disco de raio R gira em torno de seu eixo com uma aceleração angular α . O módulo da aceleração de um ponto sobre as suas bordas vale αR .

(III) A energia cinética de um corpo rígido que apenas gira em torno de um eixo fixo depende somente da massa total e da velocidade angular do corpo.

(IV) Quando a força resultante sobre um corpo rígido é nula, não pode haver torque em relação ao seu centro de massa.

(V) A força resultante sobre um corpo rígido em rotação pura em torno de um eixo fixo no espaço e que passa pelo seu centro de massa é sempre nula.

(VI) Quando a velocidade do centro de massa de um sistema de partículas é nula, o seu momento angular é independente do ponto do espaço escolhido como referência.

(VII) Um corpo pode girar sem estar sujeito à ação de um torque.

O número de afirmações corretas é:

- (a) 1
- (b) 2
- (c) 3
- (d) 4
- (e) 5

Solução (Q1):

Cada prova tem 5 afirmações que foram escolhidas dentre as possibilidades abaixo:

(I) A aceleração do centro de massa de um corpo rígido é igual ao quociente da força externa resultante pela sua massa total, desde que o corpo não tenha movimento de rotação.

(I) **Errado**. A aceleração do centro de massa é independente da rotação do corpo.

(II) Um disco de raio R gira em torno de seu eixo com uma aceleração angular α . O módulo da aceleração de um ponto sobre as suas bordas vale αR .

(II) **Errado**. Este é o módulo da componente tangencial da aceleração. Há também uma componente radial para a aceleração, a aceleração centrípeta.

(III) A energia cinética de um corpo rígido que apenas gira em torno de um eixo fixo depende somente da massa total e da velocidade angular do corpo.

(III) **Errado**. Depende também da distribuição de massa, que influi sobre o momento de inércia.

(IV) Quando a força resultante sobre um corpo rígido é nula, não pode haver torque em relação ao seu centro de massa.

(IV) **Errado**. Pode haver torque mesmo que as forças se equilibrem.

(V) A força resultante sobre um corpo rígido em rotação pura em torno de um eixo fixo no espaço e que passa pelo seu centro de massa é sempre nula.

(V) **Certo**. O centro de massa não está acelerado e a força resultante é nula.

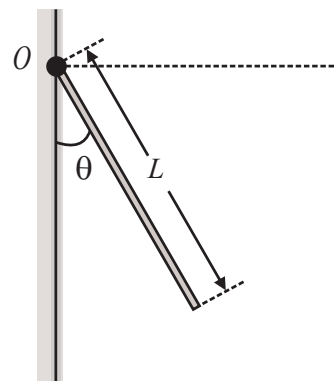
(VI) Quando a velocidade do centro de massa de um sistema de partículas é nula, o seu momento angular é independente do ponto do espaço escolhido como referência.

(VI) **Certo**. Consequência da expressão $\vec{L} = \vec{L}_{CM} + M\vec{R}_{CM} \otimes \vec{V}_{CM}$.

(VII) Um corpo pode girar sem estar sujeito à ação de um torque.

(VII) **Certo**. Pode girar com vetor velocidade angular constante.

(Q2) [1,0 ponto] Uma barra homogênea de comprimento L e massa M está presa em uma de suas extremidades a uma parede vertical, conforme a figura ao lado. A barra gira sem atrito ao redor do ponto O , sendo abandonada na posição horizontal com velocidade inicial nula. O momento de inércia da barra em relação ao ponto O é $I = \frac{ML^2}{3}$ e a aceleração da gravidade local é g . No instante em que a barra faz um ângulo $\theta = 30^\circ$ com a vertical, a aceleração angular da barra é:



(a) $\frac{3}{8} \frac{g}{L}$.

(b) $\frac{3}{4} \frac{g}{L}$.

(c) $\frac{2}{3} \frac{g}{L}$.

(d) $\frac{1}{2} \frac{g}{L}$.

(e) $\frac{1}{4} \frac{g}{L}$.

Solução (Q2):

A força que dará o torque na barra é a força peso (\vec{P}). O torque é calculado como:

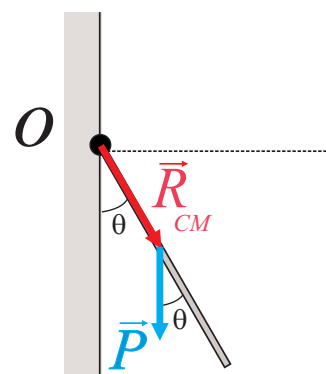
$$|\vec{\tau}_O| = \vec{R}_{CM} \otimes \vec{P} = |\vec{R}_{CM}| |\vec{P}| \sin \theta = \frac{L}{2} (Mg) \sin \theta \Rightarrow$$

$$\boxed{|\vec{\tau}_O| = \frac{MLg}{2} \sin \theta}$$

onde o símbolo \otimes indica o produto vetorial entre os vetores \vec{R}_{CM} e \vec{P} . A aceleração angular é calculada como:

$$|\vec{\alpha}| = \frac{|\vec{\tau}_O|}{I} = \frac{\frac{MLg}{2} \sin \theta}{\frac{1}{3}ML^2} \sin \theta = \frac{3g}{2L} \sin \theta = \frac{3g}{2L} \frac{1}{2} \Rightarrow$$

$$\boxed{|\vec{\alpha}| = \frac{3g}{4L}}$$



(Q3) [1,0 ponto] O vetor posição de uma partícula de massa m que move-se no plano xy é dado por $\vec{r}(t) = r_x \vec{i} + r_y \vec{j}$, onde \vec{r} é dado em metros e t em segundos. O momento angular em relação à origem é:

(a) $\vec{L} = -18 t \text{ (J.s)} \vec{k}$

(b) $\vec{L} = +24 t \text{ (J.s)} \vec{k}$

(c) $\vec{L} = -36 t \text{ (J.s)} \vec{k}$

(d) $\vec{L} = +48 t \text{ (J.s)} \vec{k}$

(e) $\vec{L} = +54 t \text{ (J.s)} \vec{k}$

Solução (Q3):

Por definição, o momento angular é dado por $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p} = \vec{r} \times m\vec{v}$, onde \vec{r} e \vec{v} são os vetores posição e velocidade de translação da partícula, respectivamente. O vetor velocidade $\vec{v}(t)$ é dado por:

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d(r_x \vec{i} + r_y \vec{j})}{dt} = v_x \vec{i} + v_y \vec{j}$$

Portanto, o momento angular é dado por:

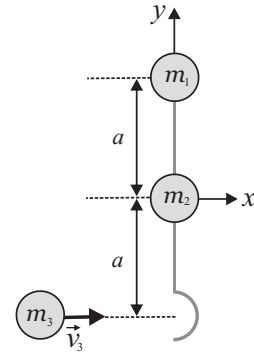
$$\vec{L} = \det \begin{pmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ r_x & r_y & 0 \\ mv_x & mv_y & 0 \end{pmatrix} = mr_x v_y \vec{k} - mv_x r_y \vec{k}$$

Tabela 2: Respostas das alternativas corretas da questão Q3 para as diferentes provas.

PROVA	m (kg)	r_x	r_y	v_x	v_y	\vec{L}
54DE1	2	2	$+3 t^2$	0	$+6 t$	$+24 t \vec{k}$
17XY9	2	3	$-3 t^2$	0	$-6 t$	$-36 t \vec{k}$
33BC4	4	3	$+2 t^2$	0	$+4 t$	$+48 t \vec{k}$
88FF6	3	1	$-3 t^2$	0	$-6 t$	$-18 t \vec{k}$

Enunciado das questões (Q4) e (Q5).

O sistema representado ao lado, formado por duas partículas de massas m_1 e m_2 , ligadas por uma haste em forma de gancho, de massa desprezível e comprimento $\ell = 2a$, pode deslizar sem atrito sobre o plano *horizontal* xy . Uma terceira partícula, de massa m_3 , movendo-se sobre o plano com velocidade $\vec{v}_3 = v_3 \vec{i}$, colide com o sistema formado pelas partículas m_1 e m_2 , inicialmente parado, ficando presa no gancho.



(Q4) [1,0 ponto] A velocidade de translação do sistema depois da colisão é:

- (a) $\vec{V}_{CM} = (1v/2) \vec{i}$.
- (b) $\vec{V}_{CM} = (2v/3) \vec{i}$.
- (c) $\vec{V}_{CM} = (1v/3) \vec{i}$.
- (d) $\vec{V}_{CM} = (1v/4) \vec{i}$.
- (e) $\vec{V}_{CM} = (1v/6) \vec{i}$.

Solução (Q4):

A força externa resultante no sistema antes e depois da colisão é nula. Durante a colisão, há apenas forças internas ao sistema formado pelas 3 partículas. Assim, a lei de conservação do momento linear se aplica, ou seja, podemos usar que o momento linear do sistema antes da colisão (\vec{P}_{antes}) é igual ao momento linear do sistema depois da colisão (\vec{P}_{depois}). O momento antes da colisão é dado por:

$$\vec{P}_{antes} = M\vec{V}_{CM} = m_1\vec{v}_1 + m_2\vec{v}_2 + m_3\vec{v}_3$$

onde as massas m_1 e m_2 estão inicialmente paradas (portanto $\vec{v}_1 = \vec{v}_2 = 0$) e a massa total do sistema é $M = m_1 + m_2 + m_3$. Com isso teremos:

$$M\vec{V}_{CM} = m_3\vec{v}_3 = m_3v_3 \vec{i} \Rightarrow \boxed{\vec{V}_{CM} = \frac{m_3v_3}{M} \vec{i}}$$

(Q5) [1,0 ponto] Depois da colisão a velocidade angular de rotação do sistema em torno do seu centro de massa é:

- (a) $\vec{\omega} = (v/a) \vec{k}$
- (b) $\vec{\omega} = (2v/a) \vec{k}$
- (c) $\vec{\omega} = (v/2a) \vec{k}$
- (d) $\vec{\omega} = (3v/2a) \vec{k}$
- (e) $\vec{\omega} = (v/4a) \vec{k}$

Solução (Q5):

As forças oriundas da colisão, não causam torque no sistema e como o torque resultante no sistema devido às forças externas é nulo, antes e depois da colisão, a lei da conservação do momento angular se aplica neste caso. O momento angular do sistema em relação ao centro de massa antes da colisão é dado por:

$$\vec{L}_{cm}^{antes} = \vec{r} \otimes \vec{p} = \vec{r}_\perp \otimes \vec{p} = m_3 v_3 \left(\frac{\ell}{2}\right) \vec{k} = I \vec{\omega} \Rightarrow$$

$$\vec{\omega} = \frac{m_3 v_3 \left(\frac{\ell}{2}\right)}{I} \vec{k}$$

onde usamos que o momento de inércia do sistema girando ao redor do eixo z que passa pelo centro de massa é $I = m_1 \left(\frac{\ell}{2}\right)^2 + m_3 \left(\frac{\ell}{2}\right)^2$.

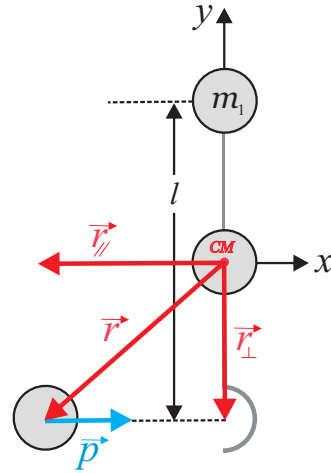
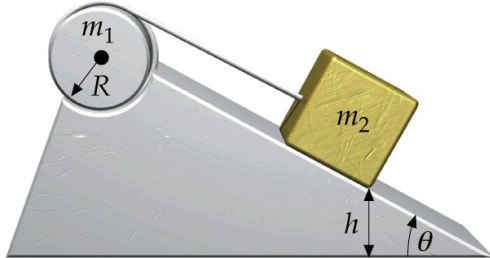


Tabela 3: Respostas das alternativas corretas da questões Q4-Q5 para as diferentes provas.

PROVA	m_1	m_2	m_3	M	v_3	ℓ	I	\vec{V}_{CM}	$\vec{\omega}$
17XY9	m	m	m	$3m$	$2v$	$2a$	$2ma^2$	$\frac{2v}{3} \vec{i}$	$\frac{v}{a} \vec{k}$
33BC4	m	$2m$	m	$4m$	$2v$	a	$\frac{ma^2}{2}$	$\frac{v}{2} \vec{i}$	$\frac{2v}{a} \vec{k}$
54DE1	$2m$	$2m$	$2m$	$6m$	v	a	ma^2	$\frac{v}{3} \vec{i}$	$\frac{v}{a} \vec{k}$
88FF6	$2m$	$4m$	$2m$	$8m$	v	$2a$	$4ma^2$	$\frac{v}{4} \vec{i}$	$\frac{v}{2a} \vec{k}$

Enunciado das questões (Q6) e (Q7).

Um cilindro uniforme de massa m_1 e raio R está apoiado num eixo horizontal, podendo girar livremente, sem atrito. Uma corda enrolada no cilindro prende um bloco de massa m_2 , que pode deslizar sem atrito sobre um plano inclinado de ângulo θ , como mostra a figura. O sistema é solto, a partir do repouso, quando m_2 está a uma altura h acima da horizontal.



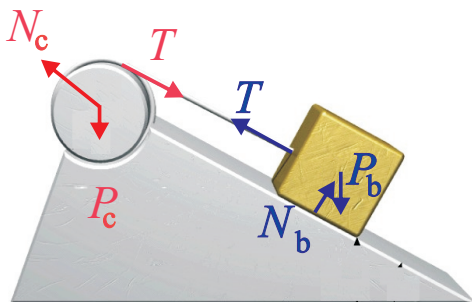
Adote:
 * Momento de inércia de um cilindro de massa M e raio R em relação ao eixo de rotação que passa pelo seu centro de massa é $I = \frac{1}{2}MR^2$.

(Q6) [1,0 ponto] Considerando que a corda não desliza sobre o cilindro, a aceleração de m_2 é:

- (a) $a = \frac{(m_1+2m_2)g \sin \theta}{m_1+m_2}$.
- (b) $a = \frac{2m_2g \sin \theta}{m_1+2m_2}$.
- (c) $a = \frac{m_2g \sin \theta}{m_1+2m_2}$.
- (d) $a = \frac{m_1g \sin \theta}{2m_1+m_2}$.
- (e) $a = \frac{2m_1g \sin \theta}{m_1+2m_2}$.

Solução Q6:

Na figura abaixo está o diagrama de forças sobre o cilindro e sobre o bloco.



A normal (N_c) e o peso (P_c) do cilindro não exercem torques em relação ao eixo de rotação. O torque no cilindro é gerado pela tensão na corda, que causa sua aceleração angular,

$$\alpha = \frac{\tau}{I} = \frac{TR}{I}. \quad (1)$$

A aceleração tangencial de um ponto na borda do cilindro obedece a relação $a = \alpha R$ sendo esta a aceleração com que o bloco

desce o plano inclinado. Portanto, na expressão anterior temos:

$$TR = I \frac{a}{R} = \frac{1}{2}m_1R^2 \frac{a}{R} \rightarrow \boxed{T = \frac{1}{2}m_1a} \quad (2)$$

A 2ª Lei de Newton aplicada ao movimento de translação do bloco resulta:

$$m_2g \sin \theta - T = m_2a \quad (3)$$

Substituindo (2) em (3) temos:

$$m_2g \sin \theta - \frac{1}{2}m_1a = m_2a \rightarrow \boxed{a = \frac{2m_2g \sin \theta}{m_1+2m_2}}$$

(Q7) [1,0 ponto] A velocidade v com que m_2 chega ao plano horizontal ($h = 0$) é:

- (a) $v = 2\sqrt{\frac{m_2gh}{m_1+2m_2}}$.
- (b) $v = \sqrt{\frac{(m_1+2m_2)gh}{m_1+m_2}}$.
- (c) $v = \sqrt{\frac{m_2gh}{m_1+m_2}}$.
- (d) $v = 2\sqrt{\frac{m_1gh}{2m_1+m_2}}$.
- (e) $v = \sqrt{\frac{2m_1gh}{m_1+2m_2}}$.

Solução Q7: Vamos obter a solução utilizando a conservação da energia mecânica do sistema uma vez que os movimentos do cilindro e do bloco ocorrem na ausência de forças de atrito. Toda a energia potencial do bloco será transformada em energia cinética de rotação do cilindro + energia cinética de translação do bloco, que terá energia potencial nula ao chegar em $h = 0$. Assim podemos escrever

$$m_2gh = \frac{1}{2}I\omega^2 + \frac{1}{2}m_2v^2 \quad (4)$$

onde ω é a velocidade angular do cilindro e v a velocidade de translação do bloco no instante em que ele chega no plano ($h = 0$). Usando que $v = \omega R$ a expressão (4) pode

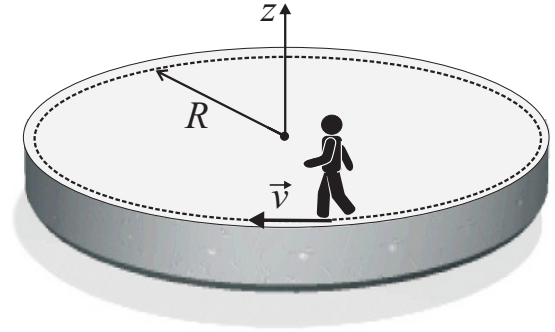
ser reescrita como:

$$\begin{aligned} m_2gh &= \frac{1}{2}\left(\frac{1}{2}m_1R^2\right)\left(\frac{v^2}{R^2}\right) + \frac{1}{2}m_2v^2 \\ &= \frac{(m_1+2m_2)}{4}v^2 \end{aligned} \quad (5)$$

ou

$$v = 2\sqrt{\frac{m_2gh}{m_1+2m_2}}$$

(Q8)[1,0 pontos] Uma pessoa de massa m está parada na borda de uma plataforma horizontal, de forma circular, com raio R e momento de inércia I que pode girar livremente em torno de um eixo vertical que passa pelo seu centro. Inicialmente, a plataforma está em repouso em relação ao solo. Num dado instante, a pessoa começa a andar ao longo da borda da plataforma, até atingir a velocidade de módulo v em relação ao solo, como mostra a figura. Neste instante, a velocidade angular da plataforma vale:



Considere a pessoa como uma partícula de massa m andando em um círculo de raio R sobre a plataforma.

- (a) zero.
 (d) $\vec{\omega} = -(mR^2/I)(v/R)\vec{k}$.
 (e) $\vec{\omega} = +(mR^2/I)(v/R)\vec{k}$.
 (b) $\vec{\omega} = -(v/R)\vec{k}$.
 (c) $\vec{\omega} = +(v/R)\vec{k}$.

Solução Q8:

Inicialmente o sistema está parado e o momento angular do sistema (plataforma + pessoa) é nulo. Ao caminhar pela borda da plataforma, as forças internas serão tangenciais. Elas causam torque em cada um dos corpos do sistema (na plataforma e na pessoa), embora o torque resultante no sistema (plataforma + pessoa) seja nulo. Assim, para o movimento na borda da plataforma temos:

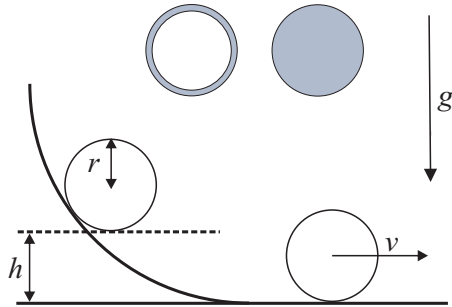
$$I_p \vec{\omega}_p + I \vec{\omega} = 0$$

onde I_p e $\vec{\omega}_p$ são o momento de inércia e o vetor velocidade angular da pessoa, e I e $\vec{\omega}$ são o momento de inércia e o vetor velocidade angular da plataforma. Tratando a pessoa como uma partícula movendo-se em um círculo de raio R sobre a plataforma podemos escrever:

$$mR^2 \left(\frac{v}{R}\right) (-\vec{k}) + I \vec{\omega} = 0 \Rightarrow \boxed{\vec{\omega} = \left(\frac{mR^2}{I}\right) \frac{v}{R} \vec{k}}.$$

Portanto, a plataforma movimenta-se no sentido anti-horário com velocidade angular $\vec{\omega} = \left(\frac{mR^2}{I}\right) \frac{v}{R} \vec{k}$. Para a prova em que a pessoa movimenta-se no sentido horário, a resposta correta é $\vec{\omega} = -\left(\frac{mR^2}{I}\right) \frac{v}{R} \vec{k}$

(Q9)[2,0 pontos] Dois cilindros, de mesma massa M e raio externo r , sendo um oco com paredes finas e o outro sólido, rolam sem deslizar para baixo em uma superfície cilíndrica com formato circular, com raio R muito maior do que r , e que se conecta de forma contínua a um plano horizontal. Ambos partem do repouso, da mesma altura h em relação ao plano horizontal, no mesmo instante. Sobre o estado de movimento dos dois objetos, quando chegam ao plano horizontal, podemos afirmar que:



* O momento de inércia de cada objeto, de massa M e raio r , em relação ao seu eixo de rotação que passa pelo seu centro de massa (CM) é:

$$\text{Cilindro oco} \Rightarrow I_{CM} = Mr^2$$

$$\text{Cilindro sólido} \Rightarrow I_{CM} = \frac{1}{2}Mr^2$$

- (a) Ambos têm a mesma energia cinética de translação.
 (b) Ambos têm a mesma energia cinética de rotação.
 (c) Os dois objetos chegam juntos ao plano horizontal, pois partem do repouso da mesma altura h , com a mesma energia potencial gravitacional.
 (d) O cilindro oco chega primeiro ao plano horizontal porque seu momento de inércia é maior que do cilindro sólido.
 (e) O cilindro sólido chega primeiro ao plano horizontal porque seu momento de inércia é menor que do cilindro oco.

Solução Q9:

Uma vez que o movimento dos objetos é do tipo rolamento sem deslizamento, que ocorre sem dissipação de energia, usaremos a conservação da energia mecânica para resolver o problema. Ambos objetos têm a mesma energia mecânica inicial ($E_{inicial} = Mgh$) e, ao chegarem ao plano horizontal, esta energia será a mesma, apenas distribuída em quantidades diferentes entre as energias cinética de translação e cinética de rotação. A velocidade de translação de cada objeto ao chegar no plano horizontal ($h = 0$) é calculada como:

$$\Rightarrow \text{Energia mecânica inicial} : Mgh$$

$$\Rightarrow \text{Energia mecânica final} : \frac{1}{2}Mv_{CM}^2 + \frac{1}{2}I_{CM}\omega^2$$

$$\Rightarrow \text{Rolamento sem deslizamento} : v_{CM} = \omega r$$

Usando a conservação da energia mecânica para cada um dos objetos temos:

$$\frac{1}{2}Mv_{CM}^2 + \frac{1}{2}I_{CM}\frac{v_{CM}^2}{r^2} = Mgh \Rightarrow$$

$$v_{CM}^2 + v_{CM}^2\left(\frac{I_{CM}}{Mr^2}\right) = 2gh \Rightarrow v_{CM}^2 = \frac{2gh}{\left(1 + \frac{I_{CM}}{Mr^2}\right)}$$

Substituindo valores obtemos:

$$\text{Cilindro oco: } \frac{I_{CM}}{Mr^2} = 1 \Rightarrow v_{CM}^2 = gh$$

$$\text{Cilindro sólido: } \frac{I_{CM}}{Mr^2} = \frac{1}{2} \Rightarrow v_{CM}^2 = \frac{4gh}{3}$$

Assim, ao chegar no plano inclinado, a velocidade do cilindro sólido será maior que do cilindro oco ($v_{CM}^{sólido} > v_{CM}^{oco}$). Com base nestas informações, as alternativas podem ser analisadas. Portanto a resposta correta é que o cilindro sólido chega primeiro ao plano horizontal pois seu momento de inércia é menor quando comparado ao do cilindro oco.