

## LISTA 10 – Dinâmica das Rotações

### Questão 1)

#### Solução:

(a) Como a nuvem de gás é um sistema isolado, seu momento angular  $\vec{L}_{CM}$  é conservado, onde CM é o centro de massa da nuvem. Por simplicidade podemos supor que o movimento da nuvem está sendo observado de um sistema de referência inercial no qual o CM está em repouso. Inicialmente a nuvem tem a forma de uma esfera uniforme de raio  $a$  girando com velocidade angular  $\omega$  em torno de um eixo através de seu centro. Logo, seu momento angular é

$$\vec{L}_{CM} = I_{CM} \vec{\omega} = \left( \frac{2}{5} M a^2 \right) \omega \hat{k}$$

onde  $\hat{k}$  é um vetor unitário apontando na direção do eixo de rotação. Quando a nuvem tomar a forma de um disco circular uniforme de raio  $b$  girando em torno de um eixo através de seu centro e perpendicular a seu plano, seu momento angular será

$$\vec{L}'_{CM} = \left( \frac{1}{2} M b^2 \right) \omega' \hat{k}'$$

Como não há torques externos, o momento angular se conserva:

$$\vec{L}_{CM} = \vec{L}'_{CM} \Rightarrow \left( \frac{2}{5} M a^2 \right) \omega \hat{k} = \left( \frac{1}{2} M b^2 \right) \omega' \hat{k}'$$

Esta última relação nos diz que  $\hat{k}' = \hat{k}$  (ou seja, os dois eixos de rotação devem ser o mesmo) e que

$$\left( \frac{1}{2} M b^2 \right) \omega' = \left( \frac{2}{5} M a^2 \right) \omega$$

Portanto, a nova velocidade angular da nuvem é

$$\omega' = \left( \frac{4a^2}{5b^2} \right) \omega$$

(b) O aumento na *energia cinética* da nuvem é então dado por

$$\begin{aligned}\Delta K &= \frac{1}{2} \left( \frac{1}{2} M b^2 \right) \omega'^2 - \frac{1}{2} \left( \frac{2}{5} M a^2 \right) \omega^2 \\ &= \frac{1}{4} M b^2 \left( \frac{4a^2}{5b^2} \right)^2 \omega^2 - \frac{1}{5} M a^2 \omega^2 \\ &= \frac{M a^2 (4a^2 - 5b^2) \omega^2}{25b^2}\end{aligned}$$

**Questão 2)**

(a) Que comprimento do fio foi puxado?

Resp:  $\Delta l = 0,60 \text{ m}$

(b) De que fator variou a velocidade de rotação?

Resp:  $\omega_2/\omega_1 = 2,04$

**Solução:**

(a) As equações de Newton para a bolinha são

$$\begin{aligned}0 &= T \cos \theta - mg \\ \frac{mv^2}{d} &= T \sin \theta\end{aligned}$$

onde  $T$  é a tensão no fio e  $v$  a velocidade escalar da bolinha. Eliminando  $T$  dessas equações, temos que

$$v^2 = gd \tan \theta$$

A componente do momento angular da bolinha na direção vertical é

$$L = mvd = m(d^3 g \tan \theta)^{1/2}$$

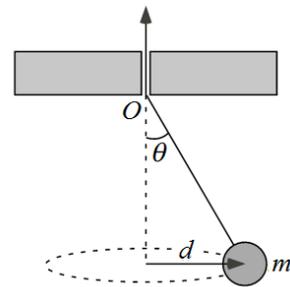
Quando o fio é puxado para cima, das forças que atuam sobre a bolinha a tensão tem torque zero em relação a  $O$  e o torque da força peso em relação a  $O$  é perpendicular à direção vertical. Assim, a do momento angular da bolinha na direção vertical é conservada e

$$d_1^3 \tan \theta_1 = d_2^3 \tan \theta_2$$

Substituindo nesta expressão  $d_1 = 0,50\text{m}$  e  $\theta_1 = 30^\circ$ ,  $\theta_2 = 60^\circ$  encontramos  $d_2 = 0,35\text{m}$ . A variação do comprimento do fio entre  $O$  e a bolinha será

$$\Delta l = \frac{d_1}{\sin \theta_1} - \frac{d_2}{\sin \theta_2} = 1,00\text{m} - 0,40\text{m} = 0,60\text{m}$$

(b) Podemos escrever a conservação do momento angular como



$$m\omega_1 d_1^2 = m\omega_2 d_2^2$$

de onde,

$$\frac{\omega_2}{\omega_1} = \left(\frac{d_1}{d_2}\right)^2 = \left(\frac{0,50}{0,35}\right)^2 = 2,04$$

### Questão 3)

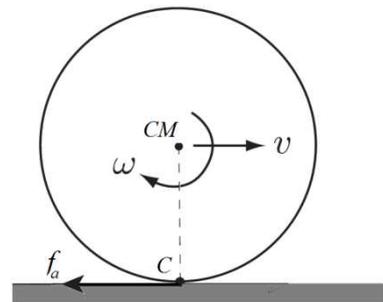
**Solução:**

(a) Na figura, por uma questão de clareza, omitimos as forças verticais. As equações do movimento da bola são

$$M \frac{dv}{dt} = -f_a$$

$$I_{CM} \frac{d\omega}{dt} = \tau_{CM}$$

onde  $\vec{f}_a$  é a força de atrito e  $\vec{\tau}_{CM}$  é o torque em relação ao centro de massa;  $a$  é o raio da bola e  $I_{CM} = 2Ma^2 / 5$ . Assim,



$$M \frac{dv}{dt} = -f_a$$

$$\frac{2}{5} Ma^2 \frac{d\omega}{dt} = af_a$$

Substituindo a primeira equação na segunda e simplificando, podemos escrever

$$\frac{2}{5} a \frac{d\omega}{dt} = -\frac{dv}{dt} \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \frac{2}{5} a\omega + v \right) = 0 \Rightarrow \frac{2}{5} a\omega + v = \text{constante}$$

Para determinar o valor da constante, usamos as condições iniciais  $\omega = 0$ ,  $v = V$  e obtemos a condição

$$\frac{2}{5} a\omega + v = V$$

que vale para qualquer instante. Quando a bola começar a rolar sem deslizar teremos a condição  $v = \omega a$  que substituída na equação acima dá

$$\frac{2}{5} a \left( \frac{v}{a} \right) + v = V \Rightarrow \frac{7}{5} v = V \Rightarrow v = \frac{5}{7} V$$

Esta é a velocidade que a bola vai manter quando estiver rolando sem deslizar.

(b) A energia cinética final da bola será

$$T = \frac{1}{2} Mv^2 + \frac{1}{2} I_{CM} \omega^2 = \frac{1}{2} M \left( \frac{5}{7} V \right)^2 + \frac{1}{2} \left( \frac{2}{5} Ma^2 \right) \left( \frac{5}{7} \frac{V}{a} \right)^2 = \left( \frac{7}{5} \frac{25}{49} \right) \frac{1}{2} Mv^2 = \frac{5}{7} T_{inicial}$$

Logo, a bola perde  $2/7$  de sua energia cinética ao passar do regime de deslizamento para o de rolamento puro.

#### Questão 4)

**Solução:**

(a) O fio não realiza trabalho sobre o ioiô porque (i) o suporte está fixo, (ii) não há deslizamento entre o fio e o ioiô.

(b) As equações do movimento são:

$$mg - T = ma$$

$$Tr = I_{CM} \alpha$$

onde  $r$  é o raio do disco e  $\alpha$  a aceleração angular do ioiô. Como o fio não desliza,  $a = \alpha r$  e sabendo que  $I_{CM} = mr^2 / 2$ , a segunda equação fica:

$$T = \frac{1}{2} ma$$

Substituindo na primeira equação, obtemos

$$a = \frac{2}{3} g$$

#### Questão 5)

**Solução:**

(a) As equações do movimento são:

$$Mg \sin \theta - f = Ma$$

$$N - Mg \cos \theta = 0$$

$$fR = \frac{2}{5} MR^2 \alpha$$

Nestas equações,  $\alpha$  é a aceleração angular da bola,  $f$  é a força de atrito e usamos que o momento de inércia da bola em torno do CM é  $2MR^2 / 5$ , sendo  $R$  o raio da bola.

Vamos supor primeiro o caso de rolamento puro. Neste caso,  $a = \alpha R$  e a terceira equação nos diz que  $f = 2Ma/5$ . Substituindo este resultado na primeira equação, achamos para a aceleração da bola:

$$a = \frac{5}{7} g \operatorname{sen} \theta$$

A força de atrito  $f$  para que haja rolamento sem deslizamento é, portanto,

$$f = \frac{2}{7} Mg \operatorname{sen} \theta$$

Assim, como da segunda equação  $N = Mg \cos \theta$ , temos que durante o movimento

$$\frac{f}{N} = \frac{2}{7} \tan \theta$$

Mas sabemos que  $f \leq \mu N$ . Logo, para uma bola largada em repouso sobre o plano, rolamento sem deslizamento só será possível se  $\mu > \frac{2}{7} \tan \theta$ .

Suponha agora que  $\mu < \frac{2}{7} \tan \theta$ . Neste caso, vimos acima que a bola vai sempre deslizar. A força de atrito será então (supondo que o coeficiente de atrito estático  $\mu$  seja aproximadamente igual ao coeficiente de atrito cinético)

$$f = \mu N = \mu Mg \cos \theta$$

Substituindo na primeira equação do movimento, achamos para a aceleração no caso em que há deslizamento,

$$a = (\operatorname{sen} \theta - \mu \cos \theta) g$$