

II.6 Alguns exemplos

6.3 Moeda Rolando; [distância do CM ao plano indicadas $OS = R$]

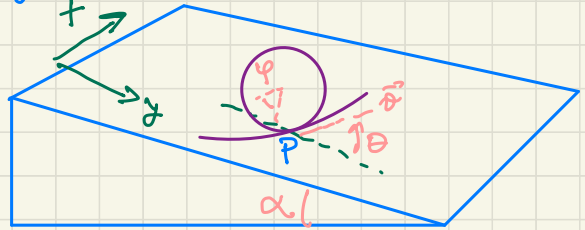
Se a massa da moeda é M e seu raio R

$$I_1 = I_2 = \frac{I_3}{2} = \frac{MR^2}{4}$$

no plano da moeda.

I a moeda pelo centro

(é por que $I_3 = I_1 + I_2$?)



Em geral, $T = \underbrace{\frac{M}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2)}_{T_{CM}} + \frac{1}{2}(I_1 \omega_1^2 + I_2 \omega_2^2 + I_3 \omega_3^2)$

$$\omega_3 = \dot{\phi} \quad \omega_1^2 + \omega_2^2 = \dot{\theta}^2$$

$$V = -mgy \sin \alpha$$

Logo, $L = \frac{M}{2}(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + \frac{MR^2}{4} \dot{\phi}^2 + \frac{MR^2}{8} \dot{\theta}^2 + mgy \sin \alpha$

Isso não é tudo, hipótese: rola sem escorregar, i.e., $\vec{v}_P = 0$

$$\Rightarrow \begin{cases} \dot{x} - R\dot{\phi} \sin \theta = 0 & (i) \\ \dot{y} - R\dot{\phi} \cos \theta = 0 & (ii) \end{cases}$$

vinculos

variáveis: $1 \rightarrow x$ $2 \rightarrow y$ $3 \rightarrow \theta$ $4 \rightarrow \phi$

27/8

Usando os multiplicadores de Lagrange, os a_{ij} não são nulos
 não

$$a_{11} = 1 \quad a_{13} = -R \operatorname{sen} \theta$$

$$a_{22} = 1 \quad a_{23} = -R \operatorname{cos} \theta$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_k} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_k} = \sum_{l=1}^2 \lambda_l a_{lk} \Rightarrow$$

$$M \ddot{x} = \lambda_1 \quad (iii)$$

$$M \ddot{y} - mg \operatorname{sen} \alpha = \lambda_2 \quad (iv)$$

$$\frac{MR^2}{4} \ddot{\theta} = 0 \Rightarrow \frac{MR^2}{4} \dot{\theta} \text{ é cte movimento (v)}$$

$$M \frac{R^2}{2} \ddot{\varphi} = -\lambda_1 R \operatorname{sen} \theta - \lambda_2 R \operatorname{cos} \theta \quad (vi)$$

Agora:

$$\frac{d}{dt} (iii) \Rightarrow \dot{x} = R \dot{\varphi} \operatorname{sen} \theta + R \dot{\varphi} \dot{\theta} \operatorname{cos} \theta \stackrel{iii}{\Rightarrow} \lambda_1 = MR \ddot{\varphi} \operatorname{sen} \theta + MR \dot{\varphi} \dot{\theta} \operatorname{cos} \theta$$

$$\frac{d}{dt} (iv) \Rightarrow \dot{y} = R \dot{\varphi} \operatorname{cos} \theta - R \dot{\varphi} \dot{\theta} \operatorname{sen} \theta \stackrel{iv}{\Rightarrow} \lambda_2 = MR \ddot{\varphi} \operatorname{cos} \theta - MR \dot{\varphi} \dot{\theta} \operatorname{sen} \theta - mg \operatorname{sen} \alpha$$

Subst. λ_1 e λ_2 em (vi)

$$\frac{MR^2}{2} \ddot{\varphi} = -MR^2 \operatorname{sen}^2 \theta \ddot{\varphi} - MR^2 \dot{\varphi} \dot{\theta} \operatorname{sen} \theta \operatorname{cos} \theta - MR^2 \operatorname{cos}^2 \theta \ddot{\varphi} + MR \dot{\varphi} \dot{\theta} \operatorname{cos} \theta \operatorname{sen} \theta + MR g \operatorname{sen} \alpha \operatorname{cos} \theta \Rightarrow$$

$$\ddot{\varphi} = \frac{2g \sin \alpha}{3R} \cos \theta$$

$$\ddot{\varphi} = \frac{2g \sin \alpha}{3R} \cos(\theta_0 + \Omega t) \quad (*)$$

Com $\theta = \Omega t + \theta_0$

A serem determinadas

$\Omega \neq 0$

$(*) \Rightarrow \varphi = \varphi_0 + \omega t - \frac{2g \sin \alpha}{3\Omega^2 R} \cos(\theta_0 + \Omega t)$

Usando os vínculos temos

$$x = x_0 + \frac{g \sin \alpha}{3\Omega} t - \left[\frac{\omega R}{\Omega} + \frac{g \sin \alpha}{3\Omega^2} \sin(\theta_0 + \Omega t) \right] \cos(\theta_0 + \Omega t)$$

A serem determinadas

$$y = y_0 + \left[\frac{\omega R}{\Omega} + \frac{g \sin \alpha}{3\Omega^2} \sin(\theta_0 + \Omega t) \right] \sin(\theta_0 + \Omega t)$$

Exercício: Ache a solução para $\Omega = 0$

Desafio: Considere que a distância do CM ao plano inclinado não seja fixa. Quais os graus de liberdade? Quais os vínculos? Quais as eq's de movimento?

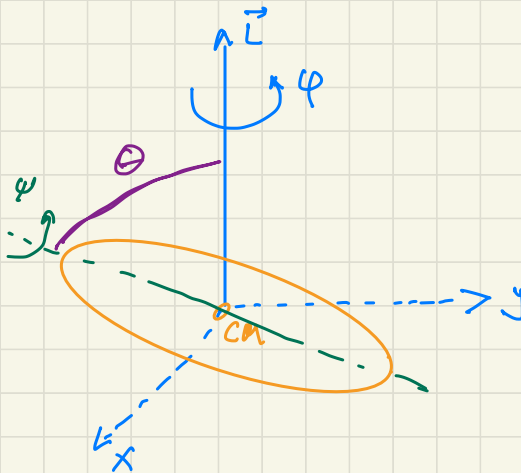
II.7 Pião simétrico

Consideremos um pião simétrico ($I_1 = I_2$) sob a ação de torques. Consideremos o referencial S' dado pelos eixos principais de inércia do pião. Vamos que a energia cinética é dada por

$$T = \frac{1}{2} \sum_{j=1}^3 \tilde{\omega}_j^2 I_j$$

Onde $\tilde{\omega}_j$ é a expressão da velocidade angular no referencial S' .

Usemos os ângulos de Euler ψ e ϕ e o eixo z na direção do momento angular total \vec{L} que é conservado:



Sabemos que:

$$\tilde{\omega}_1 = \dot{\phi} \sin\theta \sin\psi + \dot{\theta} \cos\psi$$

$$\tilde{\omega}_2 = \dot{\phi} \sin\theta \cos\psi - \dot{\theta} \sin\psi$$

$$\tilde{\omega}_3 = \dot{\psi} + \dot{\phi} \cos\theta$$

Desprezando o movimento do centro de massa

$$T = \frac{I_1}{2} (\dot{\theta}^2 + \dot{\varphi}^2 \operatorname{sen}^2 \theta) + \frac{I_3}{2} (\dot{\psi} + \dot{\varphi} \cos \theta)^2$$

e $L = T$. Logo, as equações de movimento são

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\psi}} \right) = \frac{\partial L}{\partial \psi} \Rightarrow \frac{d}{dt} \left(\underbrace{I_3 (\dot{\psi} + \dot{\varphi} \cos \theta)}_{P_\psi} \right) = 0 \leftarrow \text{var. c\u00f3nica}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\varphi}} \right) = \frac{\partial L}{\partial \varphi} \Rightarrow \frac{d}{dt} \left(\underbrace{I_1 \dot{\varphi} \operatorname{sen}^2 \theta + I_3 (\dot{\psi} + \dot{\varphi} \cos \theta) \cos \theta}_{P_\varphi} \right) = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \frac{\partial L}{\partial \theta} \Rightarrow I_1 \ddot{\theta} = I_1 \dot{\varphi}^2 \operatorname{sen} \theta \cos \theta - I_3 (\dot{\psi} + \dot{\varphi} \cos \theta) \operatorname{sen} \theta \dot{\varphi}$$

$$P_\psi = (\dot{\psi} + \dot{\varphi} \cos \theta) I_3$$

$$P_\varphi = I_1 \dot{\varphi} \operatorname{sen}^2 \theta + P_\psi \cos \theta \Rightarrow \dot{\varphi} = \frac{P_\varphi - P_\psi \cos \theta}{I_1 \operatorname{sen}^2 \theta}$$

$$\text{Logo, } I_1 \ddot{\theta} = \frac{(P_\varphi - P_\psi \cos \theta)^2}{I_1 \operatorname{sen}^3 \theta} - \frac{P_\psi (P_\varphi - P_\psi \cos \theta)}{I_1 \operatorname{sen} \theta}$$

$$= - \frac{d}{d\theta} \left[\frac{(P_\varphi - P_\psi \cos \theta)^2}{2 I_1 \operatorname{sen}^2 \theta} \right]$$