

FORÇAS NÃO CONSERVATIVAS

\vec{F}_j (não conservativa) aplicada em \vec{r}_j

cada coordenada generalizada, q_i , desloca-se para $q_i + \delta q_i$
 $(\delta q_i = \text{deslocamento virtual})$ e que vai implicar $\vec{r}_j \rightarrow \vec{r}_j + \delta \vec{r}_j$

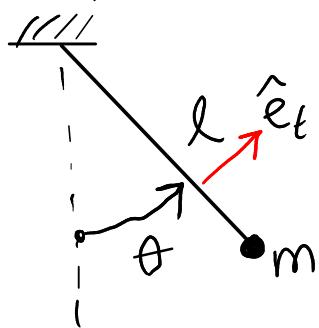
produzindo um trabalho virtual $\vec{F}_j \cdot \delta \vec{r}_j$

Força generalizada: $Q_i = \sum_{j=1}^n \frac{\vec{F}_j \cdot \delta \vec{r}_j}{\delta q_i} \quad (i=1, \dots, n)$

Equações de Lagrange

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_c}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial E_c}{\partial q_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q_i \quad i=1, 2, \dots, n$$

Exemplo 8.5. Pêndulo simples com resistência do ar proporcional ao quadrado da velocidade.

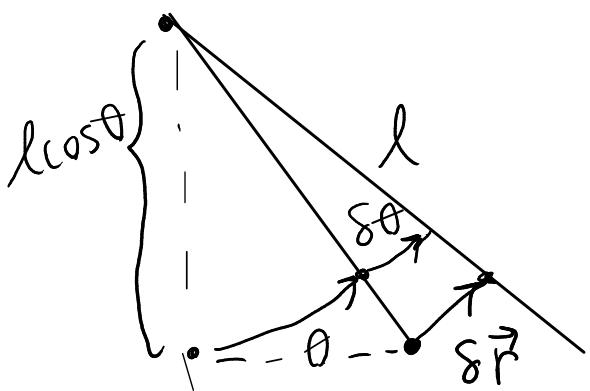


um único grau de liberdade, $\theta(t)$
 estado $\rightarrow (\theta, \dot{\theta})$

$$\vec{F}_r = -C |\vec{v}| \vec{v}$$

$$\vec{v} = l \dot{\theta} \hat{e}_t \Rightarrow \vec{F}_r = -C l^2 |\dot{\theta}| \dot{\theta} \hat{e}_t$$

$C = \text{constante aerodinâmica}$



$$Q_\theta = \frac{\vec{F}_r \cdot \vec{s}_r}{\sin \theta}$$

$$\begin{aligned} \vec{s}_r &= l \sin \theta \hat{e}_t \\ \Rightarrow Q_\theta &= - \frac{c l^3 |\dot{\theta}| \dot{\theta} \sin \theta}{\sin \theta} \end{aligned}$$

$$E_c = \frac{1}{2} m (l^2 \dot{\theta}^2)$$

$$U = -m g l \cos \theta$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_c}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial E_c}{\partial \theta} + \frac{\partial U}{\partial \theta} = Q_\theta$$

$$m l^2 \ddot{\theta} - 0 + m g l \sin \theta = -c l^3 |\dot{\theta}| \dot{\theta}$$

$$\ddot{\theta} = - \frac{g}{l} \sin \theta - \frac{c l}{m} |\dot{\theta}| \dot{\theta}$$

equação de movimento

FORÇAS DE LIGAÇÃO

$n+1$ coordenadas: q_1, q_2, \dots, q_{n+1}

+ equação de ligação: $f(q_1, q_2, \dots, q_{n+1}) = \text{constante}$



permite eliminar q_{n+1} (função de q_1, \dots, q_n)
ficando com n graus de liberdade.

Força generalizada associada à força de ligação
que produz $f = \text{constante}$

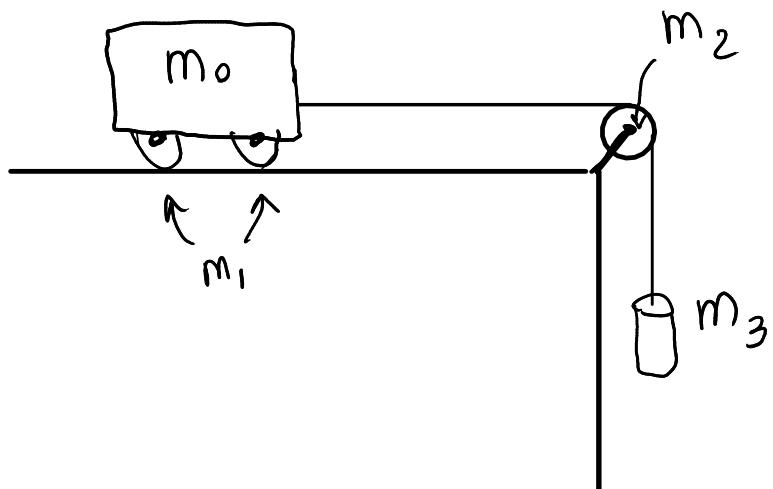
força de ligação: $\vec{\lambda} \rightarrow Q_i = \frac{\vec{\lambda} \cdot \vec{s}_i}{\delta q_i} = \lambda \frac{\partial f}{\partial q_i}$
 (ligação)

Equações de Lagrange:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_c}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial E_c}{\partial q_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} - \lambda \frac{\partial f}{\partial q_i} = Q_i \quad i=1,2,\dots,n+1$$

λ = multiplicador de Lagrange
 resolvem-se junto com: $f(q_1, \dots, q_n) = \text{constante}$
 $(\ddot{f}=0, \ddot{f}=0)$

Exemplo.



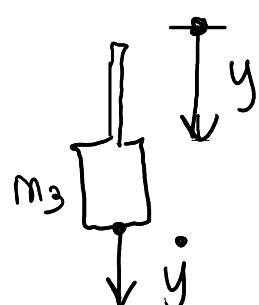
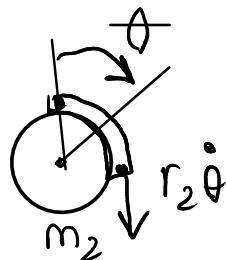
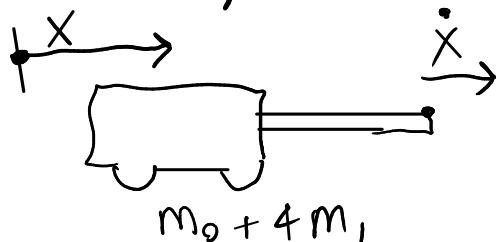
raios de giraçāo:

$$r_{g_1} = \frac{\sqrt{3}}{2} r_1$$

$$r_{g_2} = \frac{1}{\sqrt{2}} r_2$$

Determine a tensāo no fio

Resoluçāo:



3 variáveis: x, y, θ ($\dot{x}, \dot{y}, \dot{\theta}$)

2 equações de ligação

$$\begin{cases} \dot{x} = r_2 \dot{\theta} \\ \dot{y} = r_2 \dot{\theta} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x - r_2 \theta = \text{constante} \\ y - r_2 \theta = \text{constante} \end{cases} \quad \begin{cases} f_1 = x - r_2 \theta \\ f_2 = y - r_2 \theta \end{cases}$$

dois multiplicadores de Lagrange: λ_1, λ_2
(tensões no fio)

3 equações de Lagrange:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_C}{\partial \dot{x}} \right) - \frac{\partial E_C}{\partial x} + \frac{\partial U}{\partial x} - \lambda_1 \frac{\partial f_1}{\partial x} - \lambda_2 \frac{\partial f_2}{\partial x} = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_C}{\partial \dot{y}} \right) - \frac{\partial E_C}{\partial y} + \frac{\partial U}{\partial y} - \lambda_1 \frac{\partial f_1}{\partial y} - \lambda_2 \frac{\partial f_2}{\partial y} = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial E_C}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial E_C}{\partial \theta} + \frac{\partial U}{\partial \theta} - \lambda_1 \frac{\partial f_1}{\partial \theta} - \lambda_2 \frac{\partial f_2}{\partial \theta} = 0$$

$$E_C = \frac{1}{2} (m_0 + 4m_1) \dot{x}^2 + 2 \left(\frac{3}{4} m_1 r_1^2 \right) \frac{\dot{x}^2}{r_1^2} + \frac{1}{4} m_2 r_2^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m_3 \dot{y}^2$$

$$U = -m_3 g y$$

As 3 equações de Lagrange, juntas com as duas equações $f_1 = 0, f_2 = 0$, podem ser resolvidas no Maxima para determinar $\ddot{x}, \ddot{y}, \ddot{\theta}, \lambda_1$ e λ_2 . Há que usar o comando gradef para definir que u_x é derivada de x em ordem ao tempo, etc.

```

(%i1) gradef(x,t,vx)$
(%i2) gradef(y,t,vy)$
(%i3) gradef(q,t,w)$
(%i4) gradef(vx,t,ax)$
(%i5) gradef(vy,t,ay)$
(%i6) gradef(w,t,a)$
(%i7) Ec: expand((m0+4*m1)*vx^2/2 + 2*3*m1*vx^2/4 + m2*r2^2*w^2/4 + m3*vy^2/2);
(%o7)

$$\frac{m_2 r_2^2 w}{4} + \frac{m_3 v_y^2}{2} + \frac{7 m_1 v_x^2}{2} + \frac{m_0 v_x^2}{2}$$

(%i8) U: -m3*g*y;
(%o8)

$$- g m_3 y$$

(%i9) f1: x-r2*q;
(%o9)

$$x - q r_2$$

(%i10) f2: y-r2*q;
(%o10)

$$y - q r_2$$

(%i11) e1:diff(diff(Ec,vx),t)-diff(Ec,x)+diff(U,x)-L1*diff(f1,x)-L2*diff(f2,x)=0;
(%o11)

$$7 a x m_1 + a x m_0 - L_1 = 0$$

(%i12) e2:diff(diff(Ec,vy),t)-diff(Ec,y)+diff(U,y)-L1*diff(f1,y)-L2*diff(f2,y)=0;
(%o12)

$$(- g m_3) + a y m_3 - L_2 = 0$$

(%i13) e3:diff(diff(Ec,w),t)-diff(Ec,q)+diff(U,q)-L1*diff(f1,q)-L2*diff(f2,q)=0;
(%o13)

$$\frac{a m_2 r_2^2}{2} + L_2 r_2 + L_1 r_2 = 0$$

(%i14) e4: diff(f1,t,2)=0;
(%o14)

$$a x - a r_2 = 0$$

(%i15) e5: diff(f2,t,2)=0;
(%o15)

$$a y - a r_2 = 0$$

(%i16) sol: solve([e1,e2,e3,e4,e5],[ax,ay,a,L1,L2]);
(%o16)

$$\left[ ax = \frac{2 g m_3}{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0}, ay = \frac{2 g m_3}{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0}, a = \frac{2 m_3 r_2 + m_2 r_2 + 14 m_1 r_2 + 2 m_0 r_2}{g m_2 m_3 + 14 g m_1 m_3 + 2 g m_0 m_3}, L_1 = \frac{14 g m_1 m_3 + 2 g m_0 m_3}{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0}, L_2 = - \frac{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0}{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0} \right]$$

(%i17) subst(sol[1],L1);
(%o17)

$$\frac{14 g m_1 m_3 + 2 g m_0 m_3}{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0}$$

(%i18) subst(sol[1],L2);
(%o18)

$$\frac{g m_2 m_3 + 14 g m_1 m_3 + 2 g m_0 m_3}{2 m_3 + m_2 + 14 m_1 + 2 m_0}$$


```

$$\lambda_1 = \frac{(2m_0 + 14m_1)m_3 g}{2m_0 + 14m_1 + m_2 + 2m_3}$$

$$\lambda_2 = -\frac{(2m_0 + 14m_1 + m_2)m_3 g}{2m_0 + 14m_1 + m_2 + 2m_3}$$