

Nome: Wallace Moreira e Silva

Nº USP: 10823772

Disciplina: Modelagem

Exercícios para casa:

Aula de dia 27/08

Sistemas Mecânicos

1) a) Pelo Teorema de Movimento de Baricentro descreve-se a seguinte equação de Dismógrafe:



kz

bz

$$m(\ddot{x} - \ddot{y}) = -k(x - y) - b(\dot{x} - \dot{y})$$

Rearranjando a equação diferencial obtém-se

$$m\ddot{x} + b\dot{x} + kx = -m \frac{d^2y}{dt^2} + b \frac{dy}{dt} + ky$$

b) No caso de acelerômetro iremos obter a equação diferencial requerida da mesma forma que no Sismógrafo contudo cabe salientar que a entrada é \ddot{y} , na qual muda-se a derivação de \dot{y} e y conforme observo-se em seguida:

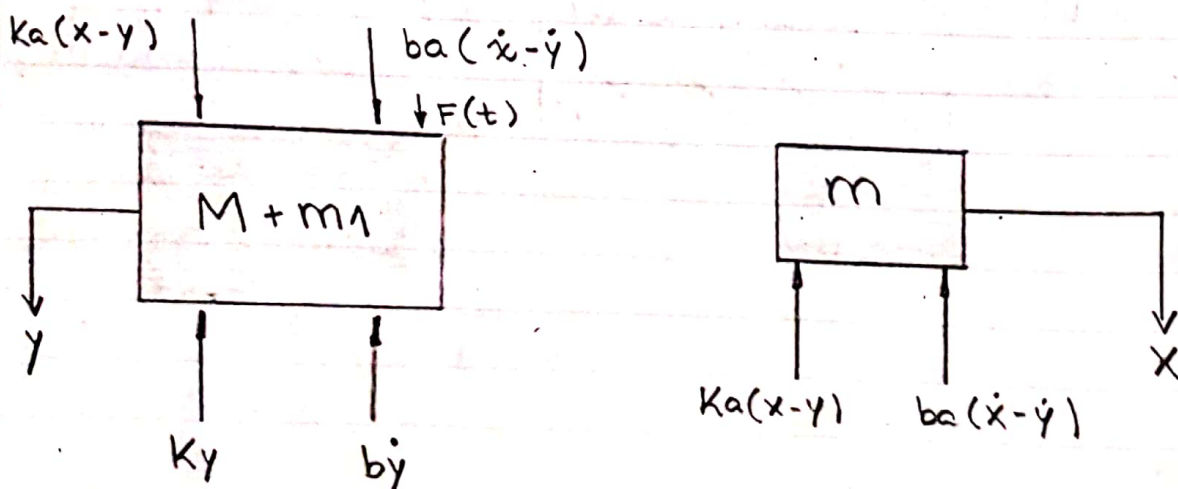
$$\dot{y} = \int \ddot{y} dt \quad y = \int \left(\int \ddot{y} dt \right) dt$$

Logo obtemos a seguinte equação diferencial:

$$m\ddot{x} + b\dot{x} + Kx = m\ddot{y} + b\int \ddot{y} dt + K\int \left(\int \ddot{y} dt \right) dt$$

2) Máquina rotativa com observador de vibrações

Diagrama de Corpo Livre



Portanto é possível escrever as 2 equações diferenciais desse sistema

Para o corpo de massa $M+m$ ficamos com:

$$(M+m)\ddot{y} + (b+b_a)\dot{y} + (k+k_a)y = F(t) + b\dot{x} + kx$$

Para o corpo de massa m obtemos a seguinte expressão:

$$m\ddot{x} + b_a\dot{x} + k_a x = b\dot{y} + k_y y$$

3) Carrinho de Transporte
Esboço do Problema

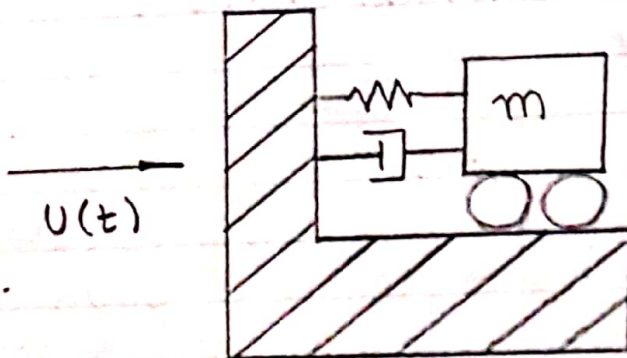
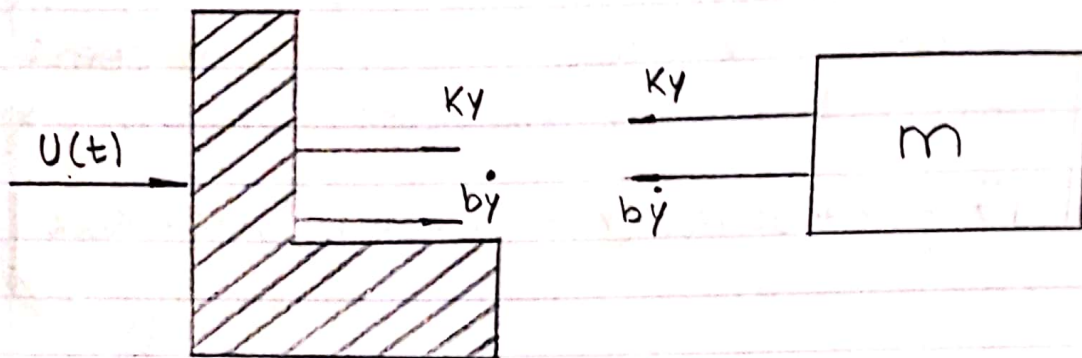


Diagrama de Corpo Livre



Por conseguinte realiza-se o Teorema de movimento do baricentro para ambos os corpos

Para o bloco de massa m :

$$-m\ddot{z} = m\ddot{y} + K_y + b\dot{y} \quad (\text{I})$$

Para a carreta obtemos: (II)

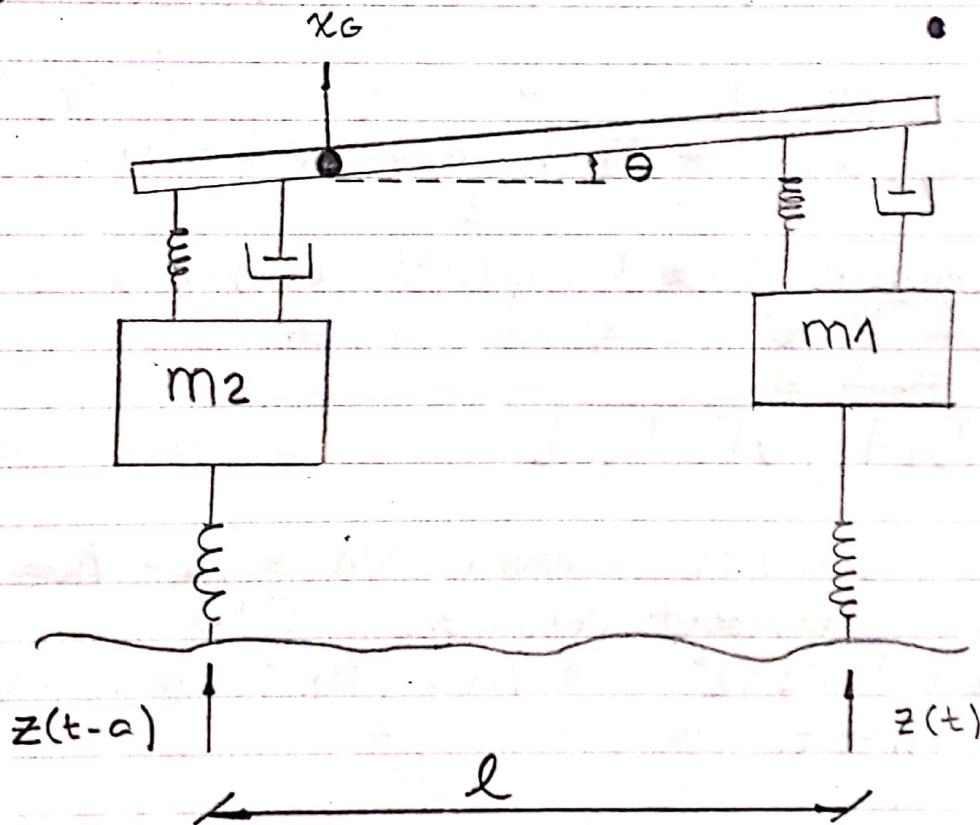
$$M\ddot{z} = u + K_y + b\dot{y}$$

3.1) Admitindo que a massa da carreta é desprezível frente a massa do bloco podemos somar a equação (I) e (II) suprimindo as considerações $M=0$, de forma a obter a seguinte equação diferencial:

$$m(\ddot{z} + \ddot{y}) = u$$

3.2) Admitir que a massa da carreta não seja desprezível já foi demonstrado no item 3

4) "1/2" carrer para movimentos verticais usando as equações de Lagrange: carrer avança com velocidade $v(t)$, $z(t)$ é o deslocamento devido ao perfil da via (calcular α), l distância entre os pontos de contato dos pneus com o solo "



Calculo de α

$$l = \int_{t-\alpha}^t v(t) dt$$

$$\alpha = \frac{l}{v}$$

Por Lagrange precisamos obter primeiramente os valores de T (energia cinética), V (energia potencial) e R (dissipação de Rayleigh).

ENERGIA CINÉTICA

$$T = T_1 + T_2 + T_{\text{BARRA}}$$

$$T_{\text{BARRA}} = \frac{1}{2} M (\dot{x}_G^2) + \frac{1}{2} J_G \dot{\theta}^2$$

$$T_2 = \frac{1}{2} m_2 (\dot{x}_2^2)$$

$$T_1 = \frac{1}{2} m_1 (\dot{x}_1^2)$$

ENERGIA POTENCIAL

$$V = V_{K2} + V_{K1} + V_{\text{BARRA}} + V_1 + V_2 + V_{K1G} + V_{K2G}$$

$$\gg V_{K2} = \frac{1}{2} K_2 x_2^2 \quad \gg V_{K1} = \frac{1}{2} K_1 x_1^2 \quad \gg V_{\text{BARRA}} = m g x_G$$

$$\gg V_1 = m_1 g x_1 \quad \gg V_2 = m_2 g x_2 \quad \gg V_{K1G} = \frac{1}{2} K_1 (x_G - x_1)^2$$

$$\gg V_{K2G} = \frac{1}{2} K_2 (x_G - x_2)^2$$

RAYLEIGH

$$R = \frac{1}{2} b_1 (\dot{x}_G - \dot{x}_1)^2 + \frac{1}{2} b_2 (\dot{x}_G - \dot{x}_2)^2$$

Para encontrar as equações diferenciais deste problema basta substituir T , V e R na fórmula de Lagrange

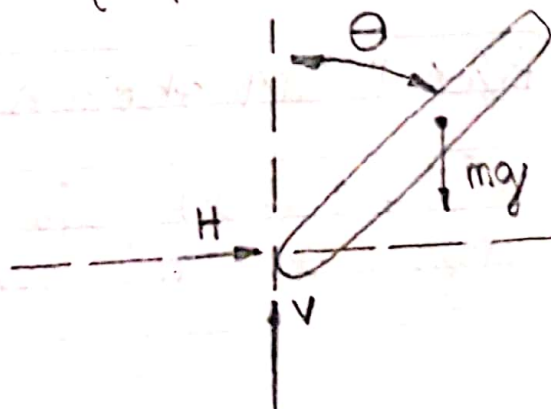
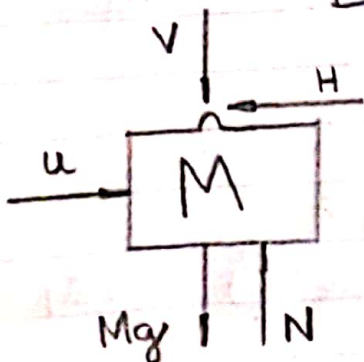
$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) - \frac{\partial L}{\partial q} + \frac{\partial R}{\partial q} = 0$$

Basta substituir a coordenada generalizada q por respectivamente: x_G , x_1 , x_2 e θ , totalizando 4 equações diferenciais que descrevem o movimento.

5) Pendulo invertido montado em carrinho ("Segway")

a) LEIS DE NEWTON

Diagrama de Corpo Livre



Aplicando a 2ª Lei de Newton para o carrinho e o pêndulo obtemos as seguintes expressões

PÊNDULO

Na direção horizontal temos:

$$m a_{g\vec{i}} = H \quad (\text{III})$$

A aceleração \vec{a}_g pode ser descrita como:

$$\vec{a}_g = \vec{a}_o + \dot{\vec{\omega}} \wedge (P-O) + \vec{\omega} \wedge [\vec{\omega} \wedge (P-O)] \quad (\text{IV})$$

Rearranjando a equação (IV) para o problema em questão obtêm-se:

$$\vec{a}_g = \ddot{x}\vec{i} - \ddot{\theta}\vec{k} \wedge l(\sin\theta\vec{i} + \cos\theta\vec{j}) - \dot{\theta}\vec{k} \wedge [-\dot{\theta}\vec{k} \wedge l(\sin\theta\vec{i} + \cos\theta\vec{j})]$$

$$\left\{ \begin{array}{l} a_{g\vec{i}} = (\ddot{x} + l\dot{\theta}^2 \sin\theta + l\ddot{\theta} \cos\theta) \quad (\text{V}) \\ a_{g\vec{j}} = (-l\dot{\theta} \cos\theta - l\ddot{\theta} \sin\theta) \quad (\text{VI}) \end{array} \right.$$

Substituindo a expressão (V) na equação (III) obtêm-se:

$$m(\ddot{x} + l\dot{\theta}^2 \sin\theta + l\ddot{\theta} \cos\theta) = H \quad (\text{VII})$$

Pelo TMQM obtemos:

$$\vec{M}_o = (G-O) \wedge \vec{a}_{p_o} + J_o \ddot{\theta} \vec{k} \\ -mgl \sin\theta = -m\ddot{x}l \cos\theta - \frac{4}{3} ml^2 \ddot{\theta} \quad (\text{VIII})$$

CARRINHO

Direção \vec{i}

$$u - H = M \ddot{x} \quad (\text{IX})$$

Por fim substituindo (IX) em (VII):

$$M \ddot{x} = u - m (\ddot{x} + l \ddot{\theta} \cos \theta - l \dot{\theta}^2 \sin \theta)$$

$$M \ddot{x} + m \ddot{x} = u - ml (\ddot{\theta} \cos \theta - l \dot{\theta}^2 \sin \theta)$$

Portanto as equações diferenciais que definem o movimento do pêndulo invertido em carrinho são:

$$\begin{cases} \frac{4}{3} l \ddot{\theta} - g \sin \theta = -\ddot{x} \cos \theta \\ (M+m) \ddot{x} = u - ml (\ddot{\theta} \cos \theta - l \dot{\theta}^2 \sin \theta) \end{cases}$$

b) LAGRANGE

$$\text{Sendo } (G-O) = l (\cos \theta \vec{j} + \sin \theta \vec{i})$$

Da mesma forma que foi feito no exercício 4, é necessário descobrir T (energia cinética) e V (energia potencial) sendo que neste caso haverá presença de força externa (u).

ENERGIA CINÉTICA

$$T = T_{\text{BARRA}} + T_{\text{CARRO}}$$

$$T_{\text{BARRA}} = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} \dot{\theta}^2 \frac{4}{3} m l^2 + m \dot{x} \dot{z} \cdot [(-\dot{\theta} \vec{k}) \times l (\cos \theta \vec{j} + \sin \theta \vec{z})]$$

$$T_{\text{BARRA}} = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + m \dot{x} \dot{\theta} l \cos \theta + \frac{2}{3} m l^2 \dot{\theta}^2$$

$$T_{\text{CARRO}} = \frac{1}{2} M \dot{x}^2$$

$$T = \frac{1}{2} (M+m) \dot{x}^2 + m \dot{x} \dot{\theta} l \cos \theta + \frac{2}{3} m l^2 (\dot{\theta})^2$$

ENERGIA POTENCIAL

$$V = V_{\text{BARRA}} = m g l \cos \theta$$

Aplicando T e V no formato de Lagrange tendo x como coordenada generalizada obtemos:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial (T-V)}{\partial \dot{x}} \right) - \frac{\partial (T-V)}{\partial x} = u$$

$$\boxed{(M+m) \ddot{x} = u - m l (\ddot{\theta} \cos \theta - l \dot{\theta}^2 \sin \theta)}$$

Aplicando T e V da mesma forma, entretanto tendo θ como coordenada generalizada obtemos:

$$\frac{\partial}{\partial t} \left(\frac{\partial T-V}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial T-V}{\partial \theta} = u$$

$$\frac{4}{3} l \ddot{\theta} - g \sin \theta = -\ddot{x} \cos \theta$$