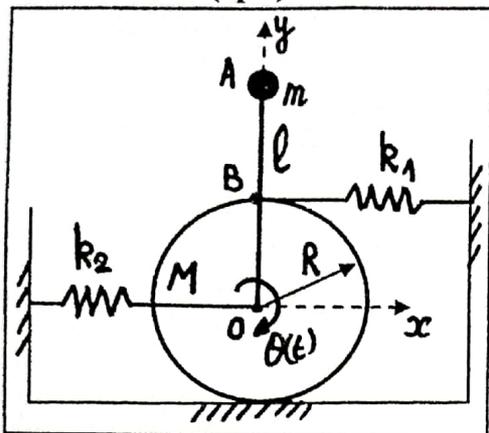


Exercice N°1 (7pts) :



Soit le système mécanique composé d'un disque de masse M et de rayon R qui peut rouler sans glisser sur un plan horizontal. Une tige de masse négligeable de longueur l soudée au centre O du disque, porte à son extrémité A une masse ponctuelle m . Le disque est relié en B par un ressort de raideur k_1 et en son centre O par un autre ressort de raideur k_2 .

1) Déterminer l'énergie cinétique T , l'énergie potentielle U et le Lagrangien $\mathcal{L} = T - U$ du système.

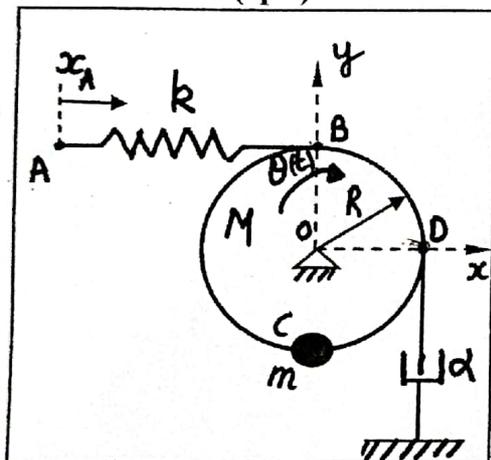
2) Déterminer l'équation différentielle du mouvement sous la forme : $\ddot{\theta}(t) + \omega_0^2 \theta(t) = 0$

3) Intégrer l'équation précédente pour trouver

l'expression de la loi de déplacement $\theta(t)$, avec les conditions initiales :

$$\theta(t = 0) = 0; \dot{\theta}(t = 0) = \dot{\theta}_0$$

Exercice N°3 (9pts) :



Dans le système ci-contre, le disque de masse M et de rayon R peut tourner librement autour de son axe fixe. Une masse ponctuelle m soudée sur la génératrice du disque au point C . Le disque est relié horizontalement par un ressort de raideur k au point B et verticalement au point D par un amortisseur de coefficient de frottement α . Le point A du ressort est soumis à un déplacement horizontal sinusoïdale $x_A(t) = a \cos(\Omega t)$. Faibles oscillations.

1) Déterminer l'énergie cinétique T , l'énergie potentielle U , et la fonction de dissipation D du système.

2) Calculer le Lagrangien $\mathcal{L} = T - U$ du système.

3) Déterminer l'équation différentielle du mouvement.

4) Trouver la solution de l'équation de mouvement.

Cours (4pts):

Un fil de masse par unité de longueur μ est maintenu sous tension T . En considérant les forces agissant sur un petit élément du fil, montré que le mouvement du fil pour des petits déplacements transversaux est décrit par l'équation d'onde :

$$v^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}$$

Et trouver la relation entre v , T et μ .

Bonne chance

81) Exercice n°1

$M \begin{pmatrix} x_M = R\theta \\ y_M = 0 \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{pmatrix} \dot{x}_M = R\dot{\theta} \\ \dot{y}_M = 0 \end{pmatrix} \Rightarrow T_M = \frac{1}{2} M R^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{M R^2}{2} \dot{\theta}^2$

$m \begin{pmatrix} x_m = R\theta + l \sin \theta \\ y_m = l \cos \theta \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{pmatrix} \dot{x}_m = R\dot{\theta} + l\dot{\theta} \cos \theta \\ \dot{y}_m = -l\dot{\theta} \sin \theta \end{pmatrix}$

$T_m = \frac{1}{2} m (R^2 \dot{\theta}^2 + 2Rl\dot{\theta}^2 \cos \theta + l^2 \dot{\theta}^2 \cos^2 \theta + l^2 \dot{\theta}^2 \sin^2 \theta)$
 $= \frac{1}{2} m (R^2 + 2Rl \cos \theta + l^2) \dot{\theta}^2$

$T_L = \frac{3}{4} M R^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m (R^2 + 2Rl \cos \theta + l^2) \dot{\theta}^2$

$-\frac{\partial V_{\text{pot}}}{\partial y} = -mg \Rightarrow V_m = mgy_m = mgl \cos \theta$

$V_{k_1} = \frac{1}{2} k_1 (R\theta + R \sin \theta)^2, V_{k_2} = \frac{1}{2} k_2 R^2 \theta^2$

$V_E = mgl \cos \theta + \frac{1}{2} k_1 (R\theta + R \sin \theta)^2 + \frac{1}{2} k_2 R^2 \theta^2$

$L = T_L - V_E = \left[\frac{3}{4} M R^2 + \frac{1}{2} m (R^2 + 2Rl \cos \theta + l^2) \right] \dot{\theta}^2 - \left[mgl \cos \theta + \frac{1}{2} k_1 (R\theta + R \sin \theta)^2 + \frac{1}{2} k_2 R^2 \theta^2 \right]$

Equation de mouvement:

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

$\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = \left[\frac{3}{2} M R^2 + m (R^2 + 2Rl \cos \theta + l^2) \right] \dot{\theta}$
 $\cos \theta \approx 1$

$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \left[\frac{3}{2} M R^2 + m (R^2 + 2Rl + l^2) \right] \ddot{\theta}$

$\frac{\partial L}{\partial \theta} = - \left[-mgl \sin \theta + k_1 (R\theta + R \sin \theta) (R + R \cos \theta) + k_2 R^2 \theta \right]$
 $\sin \theta \approx \theta, \cos \theta \approx 1$

$= [mgl + 4k_1 R^2 - k_2 R^2] \theta$

$\ddot{\theta} + \frac{(4k_1 + k_2) R^2 - mgl}{\frac{3}{2} M R^2 + m (R^2 + 2Rl + l^2)} \theta = 0 ; \ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$

⌈

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{(4k_1 + k_2)R^2 - mgl}{\frac{3}{2}MR^2 + m(R^2 + 2Rl + l^2)}} \quad (0,25)$$

Solution: $\theta = A \cos \omega_0 t + B \sin \omega_0 t$ (0,25)

$t=0 \quad \theta(0)=0 \Rightarrow A \cos(\omega_0 \cdot 0) + B \sin(\omega_0 \cdot 0) = 0 \Rightarrow A=0$ (0,25)

$\dot{\theta}(0) = B \omega_0 \cos(\omega_0 \cdot 0) = \dot{\theta}_0 \Rightarrow B = \frac{\dot{\theta}_0}{\omega_0}$ (0,25)

D'où $\theta(t) = \frac{\dot{\theta}_0}{\omega_0} \sin \omega_0 t$ (0,25)

Exercice n° 3.

$T_{y'} = T \sin \alpha'$ et $T_y = T \sin \alpha$ (0,25)

Force résultante sur le segment AB

$F_y = T(\sin \alpha' - \sin \alpha)$ (0,25)

Comme α et α' sont petits

$F_y = T(\tan \alpha' - \tan \alpha) = T \frac{\partial \tan \alpha}{\partial x} dx = T \frac{\partial}{\partial x} (\tan \alpha) dx$ (0,25)

$\tan \alpha$ depend de x et t , or $\tan \alpha$ est la pente de la courbe que suit la corde

$\tan \alpha = \frac{\partial u}{\partial x} \Rightarrow F_y = T \frac{\partial}{\partial x} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right) dx$ (0,25)

cette force doit être égale à $\mu dx \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = T \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} dx$ (0,25)

μ : densité linéaire de la corde en (kg/m)

D'où $\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = \frac{T}{\mu} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$ avec $v = \sqrt{\frac{T}{\mu}}$: vitesse (0,25)

Exercice n° 2

$$T_M = \frac{1}{4} MR^2 \dot{\theta}^2, \quad m \begin{pmatrix} x_m = -R \sin \theta \\ y_m = -R \cos \theta \end{pmatrix} \Rightarrow \begin{pmatrix} \dot{x}_m = -R \dot{\theta} \cos \theta \\ \dot{y}_m = +R \dot{\theta} \sin \theta \end{pmatrix}$$

$$\Rightarrow T_m = \frac{1}{2} m R^2 \dot{\theta}^2$$

$$T_E = \frac{1}{4} MR^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} m R^2 \dot{\theta}^2$$

$$\frac{\partial V_m}{\partial y} = -mg \Rightarrow V_m = mgy = -mgR \cos \theta$$

$$V_k = \frac{1}{2} k (R \sin \theta - x_A)^2, \quad V_E = -mgR \cos \theta + \frac{1}{2} k (R \sin \theta - x_A)^2$$

$$L = \left(\frac{1}{4} MR^2 + \frac{1}{2} m R^2 \right) \dot{\theta}^2 + mgR \cos \theta - \frac{1}{2} k (R \sin \theta - x_A)^2$$

~~Energie~~ $D = \frac{1}{2} \alpha \dot{y}^2, \quad y = R \sin \theta \Rightarrow \dot{y} = R \dot{\theta} \cos \theta$
 $\cos \theta \approx 1$

$$\Rightarrow D = \frac{1}{2} \alpha R^2 \dot{\theta}^2$$

Equation de mouvement:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = - \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}}, \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} = \left(\frac{1}{2} MR^2 + mR^2 \right) \dot{\theta}$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \left(\frac{1}{2} M + m \right) R^2 \ddot{\theta}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta} = -mgR \sin \theta - k (R \sin \theta - x_A) (R \cos \theta)$$

$$\sin \theta \approx \theta, \quad \cos \theta \approx 1$$

$$= -mgR \theta - kR^2 \theta + kR x_A = -(mgR + kR^2) \theta + kR x_A$$

$$-\frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} = -\alpha R^2 \dot{\theta}$$

$$\left(\frac{1}{2} MR^2 + mR^2 \right) \ddot{\theta} + \alpha R^2 \dot{\theta} + (mgR + kR^2) \theta = kR x_A$$

$$\ddot{\theta} + \frac{\alpha R^2}{\frac{1}{2} MR^2 + mR^2} \dot{\theta} + \frac{mgR + kR^2}{\frac{1}{2} MR^2 + mR^2} \theta = \left(\frac{kR}{\frac{1}{2} MR^2 + mR^2} \right) x_A$$

avec $x_A = a \cos \omega t$

(3)

$$\ddot{\theta} + 2\delta \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = \Delta \cos \Omega t$$

$$\text{avec } \begin{cases} \Delta = \frac{kR a}{(\frac{1}{2}M + m)R^2} \\ \delta = \frac{\alpha}{M + 2m} \\ \omega_0^2 = \frac{mg + kR}{(\frac{1}{2}M + m)R} \end{cases}$$

Solution : $\theta(t) = \theta_H(t) + \theta_P(t)$

$$\theta_H(t) = A e^{-\delta t} \cos(\omega_d t + \phi), \quad \omega_d = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}$$

$$\theta_P(t) = B \cos(\Omega t + \psi), \quad \text{notation complexe } \underline{\theta} = \underline{B} e^{j\Omega t}$$

$$\underline{F} = \Delta e^{j\Omega t}, \quad \text{on obtient}$$

$$\Omega^2 \underline{B} e^{j\Omega t} + 2\delta j \Omega \underline{B} e^{j\Omega t} + \omega_0^2 \underline{B} e^{j\Omega t} = \Delta e^{j\Omega t}$$

$$\underline{B} = \frac{\Delta}{\omega_0^2 - \Omega^2 + 2\delta j \Omega}$$

$$\text{donc } B = \frac{\Delta}{\sqrt{(\omega_0^2 - \Omega^2)^2 + 4\delta^2 \Omega^2}}, \quad \tan \psi = \frac{-2\delta \Omega}{\omega_0^2 - \Omega^2}$$