

Série de TD N°3

I) Systèmes linéaires forcés à un degré de liberté.

Exercice N°1 :

Soit système de la figure ci-dessous.

Pendant le mouvement, système est soumise à l'action d'une force \vec{F}_e

1/ $F_e = 0, \alpha \neq 0$

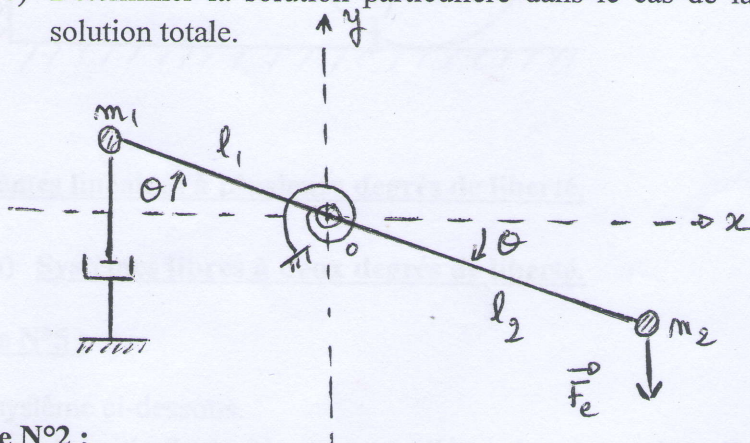
- Donner la condition d'équilibre θ_0
- Utiliser la méthode de Newton pour déterminer l'équation différentielle régissant le mouvement des petites oscillations

2/ $F_e = F_0 \cos(\omega_e t + \varphi), \alpha \neq 0$

Donner le circuit électrique équivalent

3/ $F_e = F_0 \cos(\omega_e t + \varphi), \alpha = 0$

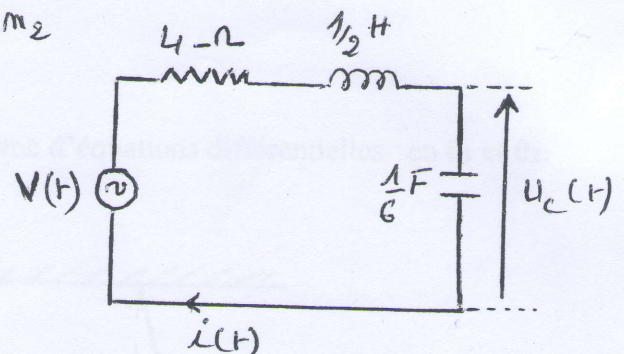
- Que devient l'équation différentielle du mouvement
- Déterminer la solution particulière dans le cas de la résonnance et donner la forme de la solution totale.



Exercice N°2 :

Soit le circuit RLC ci-contre.

- Donner l'équation différentielle, qui régit la variation du courant si $v(t) = 20 \sin 6t$ V
- Donner la valeur de la constante d'amortissement et de la pulsation propre.
- Calculer la solution de l'équation différentielle.
Si à $t = 0, i(0) = 0$ et $U_c(0) = 0$



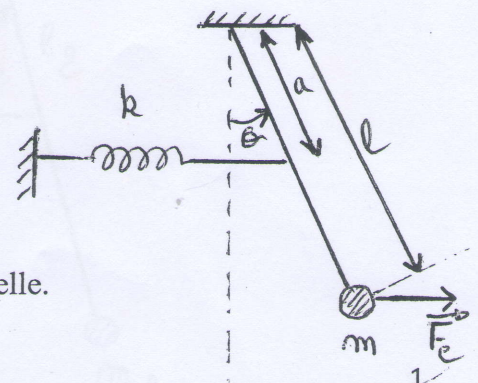
Exercice N°3 :

Soit système de la figure ci-contre.

A l'équilibre, $\theta = 0$ et les ressorts ne sont pas déformés.

Pendant le mouvement, m est soumise à l'action d'une force \vec{F}_e

- Utiliser la méthode de Lagrange pour déterminer l'équation différentielle.

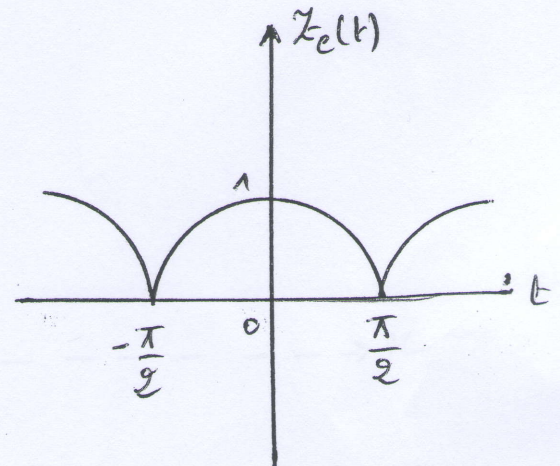
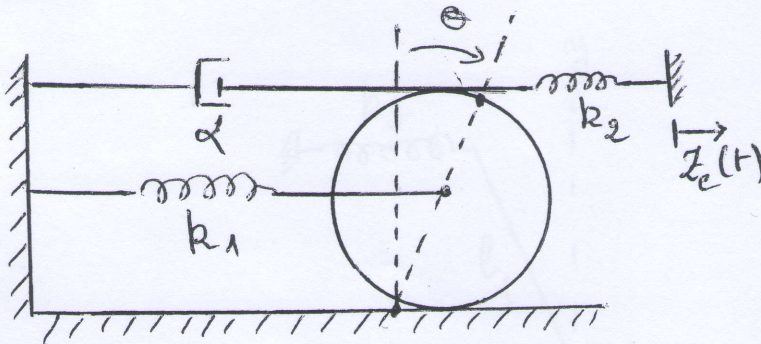


Exercice N°4 :

Pour le système ci-dessous ou le disque de moment d'inertie ($J=Mr^2/2$), peut rouler sans glisser sur le plan horizontal. $Z_c(t)$ est une excitation donnée comme déplacement qui agit pendant le mouvement.

A l'équilibre, $\theta = 0$ et les ressorts ne sont pas déformés.

- 1/ Utiliser la méthode de Lagrange pour déterminer l'équation différentielle régissant le mouvement des petites oscillations.
- 2/ Si $Z_c(t) = |\cos(t)|$ pour $-\pi/2 \leq t \leq \pi/2$ figure ci-dessous, donner son développement en séries de Fourier. On donne $\cos a \cos b = [\cos(a+b) + \cos(a-b)]/2$
- 3/ En considérant le 2^{ème} terme de cette série, calculer la solution permanente du système.



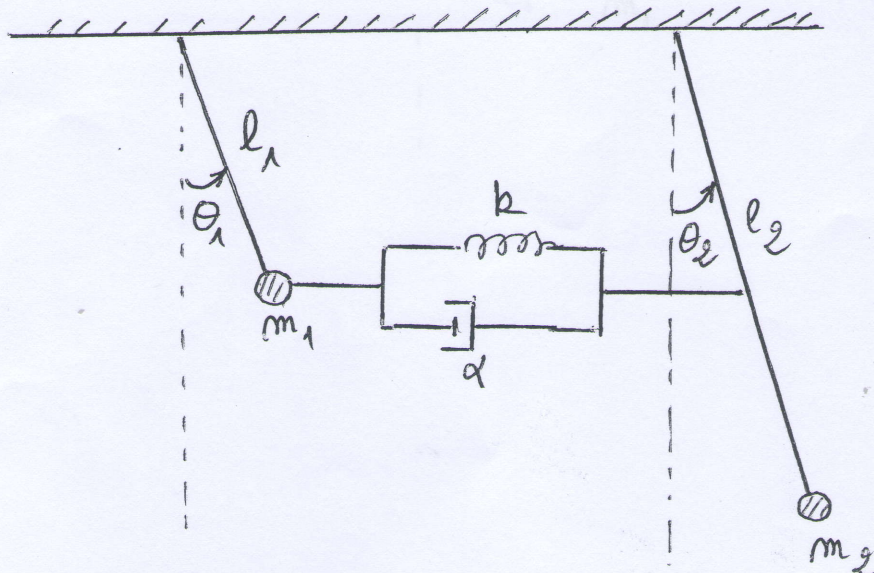
II) Systèmes linéaires à plusieurs degrés de liberté.

a) Systèmes libres à deux degrés de liberté.

Exercice N°5 :

Pour le système ci-dessous.

- 1/ Utiliser la méthode de Newton pour déterminer le système d'équations différentielles en θ_1 et θ_2 .
- 2/ Donner le circuit électrique équivalent.



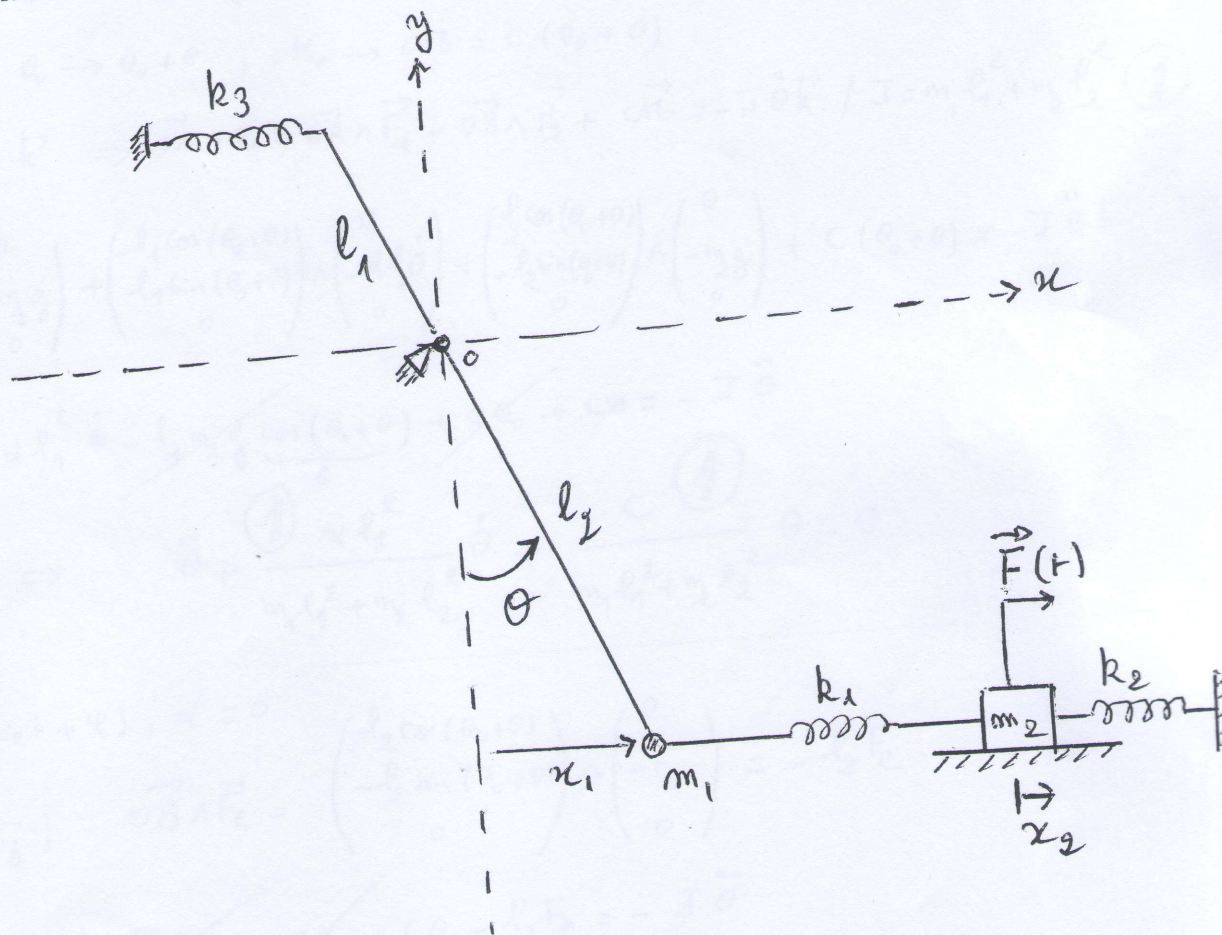
b) Systèmes forcés à deux degrés de liberté.

Exercice N°6 :

Soit système de la figure ci-dessous, où $\vec{F}(t)$ est l'excitation donnée comme force.

A l'équilibre, $x = 0$ et le ressort n'est pas déformé.

- 1/ Utiliser la méthode de Newton pour déterminer le système d'équations différentielles en θ et x .
- 2/ Retrouver le résultat par la méthode de Lagrange.
- 3/ Réécrive le système en x_1 et x_2 .
- 4/ Donner le circuit électrique équivalent.



$c \neq 0, \alpha \neq 0$

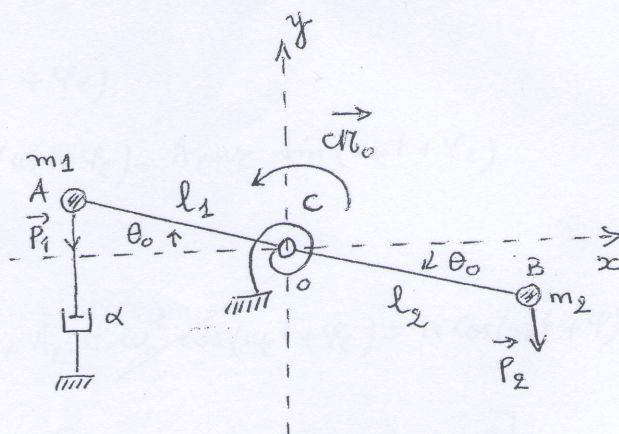
Eq. libre: $M_0 = C \theta_0$

$$\sum \vec{M}_0 / \vec{o}_0 = \vec{0} \Rightarrow \vec{OA} \wedge \vec{P}_1 + \vec{OB} \wedge \vec{P}_2 + \vec{M}_0 = \vec{0}$$

$$\begin{pmatrix} -l_1 \cos \theta_0 \\ l_1 \sin \theta_0 \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ -m_1 g \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} l_2 \cos \theta_0 \\ -l_2 \sin \theta_0 \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ -m_2 g \\ 0 \end{pmatrix} + C \theta_0 = 0$$

$$l_1 m_1 g \cos \theta_0 - l_2 m_2 g \cos \theta_0 + C \theta_0 = 0$$

$$\Rightarrow \theta_0 = \frac{l_2 m_2 g - l_1 m_1 g}{C} \quad (1)$$



2° Mouvement: $\theta_0 \rightarrow \theta_0 + \theta$, $M_0 \rightarrow M = C(\theta_0 + \theta)$

$$\sum \vec{M}_0 / \vec{o}_0 = -J \ddot{\theta} \vec{k} \Rightarrow \vec{OA} \wedge \vec{P}_1 + \vec{OA} \wedge \vec{F}_2 + \vec{OB} \wedge \vec{P}_2 + \vec{M} = -J \ddot{\theta} \vec{k} \quad | \quad J = m_1 l_1^2 + m_2 l_2^2 \quad (1)$$

$$\begin{pmatrix} -l_1 \cos(\theta_0 + \theta) \\ l_1 \sin(\theta_0 + \theta) \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ -m_1 g \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} -l_1 \cos(\theta_0 + \theta) \\ l_1 \sin(\theta_0 + \theta) \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ -d l_1 \ddot{\theta} \\ 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} l_2 \cos(\theta_0 + \theta) \\ -l_2 \sin(\theta_0 + \theta) \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ -m_2 g \\ 0 \end{pmatrix} + C(\theta_0 + \theta) = -J \ddot{\theta} \vec{k}$$

$$l_1 m_1 g \cos(\theta_0 + \theta) + d l_1^2 \ddot{\theta} - l_2 m_2 g \cos(\theta_0 + \theta) + C \theta_0 + C \theta = -J \ddot{\theta}$$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{C}{m_1 l_1^2 + m_2 l_2^2} \theta = 0 \quad (1)$$

B) $F_e = F_0 \cos(\omega_e t + \varphi)$, $\alpha = 0$

$$1^\circ M_0(\vec{F}_e / \vec{o}_0) = \vec{OB} \wedge \vec{F}_e = \begin{pmatrix} l_2 \cos(\theta_0 + \theta) \\ -l_2 \sin(\theta_0 + \theta) \\ 0 \end{pmatrix} \wedge \begin{pmatrix} 0 \\ -F_e \\ 0 \end{pmatrix} = -l_2 F_e$$

$$\Rightarrow l_1 m_1 g + d l_1^2 \ddot{\theta} - l_2 m_2 g + C \theta_0 + C \theta - l_2 F_e = -J \ddot{\theta}$$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{C}{m_1 l_1^2 + m_2 l_2^2} \theta = \frac{l_2 F_0}{m_1 l_1^2 + m_2 l_2^2} \cos(\omega_e t + \varphi) \quad (1)$$

2° L'eq. diff. peut se mettre sous la forme:

$$\ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = a \cos(\omega_e t + \varphi)$$

solution particulière dans le cas de la résonance : $\theta_p = A_e \cdot t \cdot \cos(\omega_e t + \varphi_e)$ (1)
avec $\omega_e = \omega_0$. (1)

$$\dot{\theta}_p = -A_e \omega_e \cdot t \cdot \sin(\omega_e t + \varphi_e) + A_e \cos(\omega_e t + \varphi_e).$$

$$\ddot{\theta}_p = -A_e \omega_e^2 \cdot t \cdot \cos(\omega_e t + \varphi_e) - A_e \cdot \omega_e \sin(\omega_e t + \varphi_e) - A_e \omega_e \sin(\omega_e t + \varphi_e).$$

on remplace dans l'eq. diff, on aura :

$$-A_e \omega_e^2 \cdot t \cdot \cos(\omega_e t + \varphi_e) - 2A_e \cdot \omega_e \sin(\omega_e t + \varphi_e) + A_e \cdot t \cdot \omega_e^2 \cos(\omega_e t + \varphi_e) = a \cos(\omega_e t + \varphi).$$

$$-2A_e \omega_e [\sin \omega_e t \cos \varphi_e + \cos \omega_e t \cdot \sin \varphi_e] = a [\cos \omega_e t \cos \varphi - \sin \omega_e t \sin \varphi]$$

$$\Rightarrow \begin{cases} -2A_e \cdot \omega_e \cos \varphi_e = -a \sin \varphi & \text{--- (a)} \\ -2A_e \cdot \omega_e \sin \varphi_e = a \cos \varphi & \text{--- (b)} \end{cases}$$

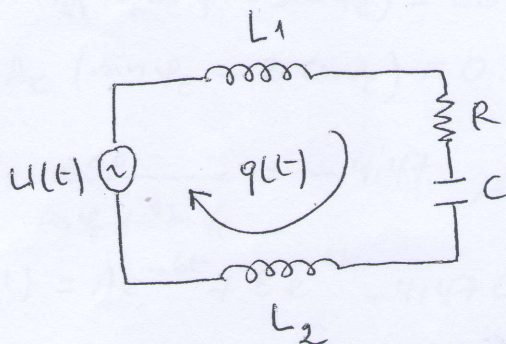
$$\frac{(b)}{(a)} \Rightarrow \tan \varphi_e = -\cot \varphi \quad (1), \quad (a)^2 + (b)^2 \Rightarrow 4A_e^2 \omega_e^2 = a^2 \Rightarrow A_e = \frac{a}{2\omega_e} \quad (1)$$

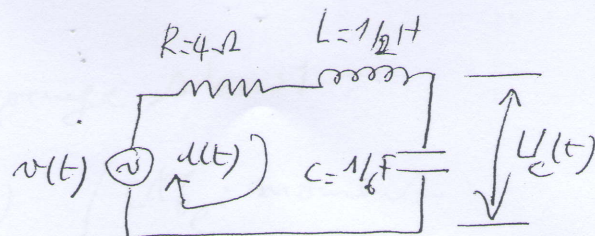
c) $F_e = F_0 \cos(\omega_e t + \varphi)$, $\alpha \neq 0$

d'eq. diff et donc :

$$(m_1 l_1^2 + m_2 l_2^2) \ddot{\theta} + \alpha l_1^2 \dot{\theta} + c \theta = \underbrace{l_2 F_e}_{\text{moment}}$$

\updownarrow \updownarrow \updownarrow \updownarrow \updownarrow
 L_1 L_2 R $1/C$ $U(t)$
 (1) (1) (1) (1) (1)





Kirchoff: $\sum U_i = v(t)$.

$$\Rightarrow 4i + \frac{1}{2} \dot{i} + 6 \int i dt = 20 \sin 6t$$

on dérive: $4\dot{i} + \frac{1}{2} \ddot{i} + 6i = 120 \cos 6t$

$$\Rightarrow \boxed{\ddot{i} + 8\dot{i} + 12i = 240 \cos 6t}$$

2°/ d'éq. peut se mettre sous la forme: $\ddot{x} + 2\lambda \dot{x} + \omega_0^2 x = f(t)$.

donc $2\lambda = 8 \rightarrow \lambda = 4 \text{ s}^{-1}$: constante d'amortissement

$\omega_0^2 = 12 \rightarrow \omega_0 = 2\sqrt{3} \text{ rad/s}$: pulsation propre du système

3°/ $i(t) = i_h(t) + i_p(t)$

\uparrow
solution homogène \rightarrow solution particulière.

* $i_h(t)$: eq. caractéristique: $P^2 + 8P + 12 = 0$; $\Delta' = 16 - 12 = 4 \Rightarrow \begin{cases} P_1 = -6 \\ P_2 = -2 \end{cases}$
donc $i_h(t) = A e^{-6t} + B e^{-2t}$

* $i_p(t) = A_e \cos(6t + \varphi_e)$, on dérive et on remplace dans l'éq. diff:

$$-36 A_e \cos(6t + \varphi_e) - 48 A_e \sin(6t + \varphi_e) + 12 A_e \cos(6t + \varphi_e) = 240 \cos 6t$$

$$-24 A_e [\cos 6t \cos \varphi_e - \sin 6t \sin \varphi_e] - 48 A_e [\sin 6t \cos \varphi_e + \cos 6t \sin \varphi_e] = 240 \cos 6t$$

$$\Rightarrow -A_e [\cos 6t \cos \varphi_e - \sin 6t \sin \varphi_e] - 2A_e [\sin 6t \cos \varphi_e + \cos 6t \sin \varphi_e] = 10 \cos 6t$$

$$\begin{cases} -A_e (\cos \varphi_e + 2 \sin \varphi_e) = 10 \\ A_e (\sin \varphi_e - 2 \cos \varphi_e) = 0 \end{cases} \Rightarrow \tan \varphi_e = 2 \Rightarrow \varphi_e = 63,43^\circ$$

$$A_e = \frac{-10}{\cos \varphi_e + 2 \sin \varphi_e} = -4,47, \text{ donc } i_p(t) = -4,47 \cos(6t + 63,43^\circ).$$

$$\text{et } i(t) = A e^{-6t} + B e^{-2t} - 4,47 \cos(6t + 63,43^\circ)$$

1°/ à $t=0$ $i(t)=0 \Rightarrow A + B - 4,47 \cos 63,43^\circ = 0 \Rightarrow A + B = 2$

$$u_c(t) = \frac{1}{C} \int i dt = 6 \int i dt = -A e^{-6t} - 3B e^{-2t} - \frac{4,47}{6} \times 6 \sin(6t + 63,43^\circ).$$

$$u_c(0) = 0 \Rightarrow -A - 3B = 4 \Rightarrow \begin{cases} A = 5 \\ B = -3 \end{cases}$$

$$\text{donc } \boxed{i(t) = 5e^{-6t} - 3e^{-2t} - 4,47 \cos(6t + 63,43^\circ)}$$

système en rotation \Rightarrow l'éq de Lagrange s'écrit :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = M_{\theta e}(t) \quad / \quad M_{\theta e} : \text{moment excitateur}$$

$$E_c = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2, \quad E_p = \frac{1}{2} k a^2 \theta^2 + mgl(1 - \cos \theta).$$

$$L = E_c - E_p = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} k a^2 \theta^2 - mgl(1 - \cos \theta).$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = m l^2 \ddot{\theta}, \quad \frac{\partial L}{\partial \theta} = -k a^2 \theta - mgl \frac{\sin \theta}{1}$$

$$M_{\theta e}(t) = l F_e(t)$$

$$\Rightarrow m l^2 \ddot{\theta} + k a^2 \theta^2 + mgl \theta = l F_e(t)$$

$$\boxed{\ddot{\theta} + \frac{k a^2 + mgl}{m l^2} \theta = \frac{F_e}{m l}}$$

20/

$$E_c = \frac{1}{2} M \dot{x}^2 + \frac{1}{2} J \dot{\theta}^2, \quad x = r\theta \Rightarrow \dot{x} = r\dot{\theta}$$

$$= \frac{1}{2} M r^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} \frac{1}{2} M r^2 \dot{\theta}^2 = \frac{3}{4} M r^2 \dot{\theta}^2$$

$$E_p = \frac{1}{2} k_1 r^2 \theta^2 + \frac{1}{2} k_2 (2r\theta - z_e)^2, \quad D = \frac{1}{2} \alpha \dot{y}^2; \quad y = 2r\theta \Rightarrow \dot{y} = 2r\dot{\theta}$$

$$= \frac{1}{2} \alpha (2r\dot{\theta})^2 = 2\alpha r^2 \dot{\theta}^2$$

20/ $L = E_c - E_p$

$$= \frac{3}{4} M r^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} k_1 r^2 \theta^2 - \frac{1}{2} k_2 (2r\theta - z_e)^2$$

Eq. de Lagrange: $\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = - \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}}$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \frac{3}{2} M r^2 \ddot{\theta}; \quad \frac{\partial L}{\partial \theta} = -k_1 r^2 \theta - k_2 (2r\theta - z_e) 2r; \quad \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} = 4\alpha r^2 \dot{\theta}$$

on aura: $\ddot{\theta} + \frac{8\alpha}{3M} \dot{\theta} + \frac{2(k_1 + 4k_2)}{3M} \theta = \frac{4k_2}{3Mr} z_e$

30/ $z_e(t)$ paire $\Rightarrow b_n = 0$, $T = \pi \Rightarrow \omega = 2 \text{ rad/s}$

$$\frac{a_0}{2} = \frac{1}{T} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} z_e(t) \cdot dt = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos t \cdot dt = \frac{2}{\pi} \sin t \Big|_{-\pi/2}^{\pi/2} = \frac{2}{\pi}$$

$$a_n = \frac{2}{T} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} z_e(t) \cdot dt = \frac{2}{\pi} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} \cos t \cdot \cos 2nt \cdot dt = \frac{4}{\pi} \int_0^{\pi/2} \frac{\cos(2n+1)t + \cos(2n-1)t}{2} \cdot dt$$

$$= \frac{2}{\pi} \left[\int_0^{\pi/2} \cos(2n+1)t \cdot dt + \int_0^{\pi/2} \cos(2n-1)t \cdot dt \right] = \frac{4}{\pi(4n^2-1)} (-1)^{n+1}$$

$$\Rightarrow z_e(t) = \frac{2}{\pi} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4}{\pi(4n^2-1)} (-1)^{n+1} \cos 2nt$$

10/ $z_e =$ terme de la S.F $\Rightarrow z_e(t) = \frac{4}{3\pi} \cos 2t$

α l'eq. di H. peut se mettre sous la forme:

$$\ddot{\theta} + 2\lambda \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = a \cos 2t \quad \text{avec}$$

$$\begin{cases} 2\lambda = \frac{8\alpha}{3M} \\ \omega_0^2 = \frac{2(k_1 + 4k_2)}{3M} \\ a = \frac{16}{9\pi} \frac{k_2}{Mr} \end{cases}$$

Solution permanente = solution particulière,

~~on~~ $\theta_p = A_e \cos(2t + \varphi_e)$, on dérive et on remplace dans l'équation (voir cours), on aura:

$$A_e = \frac{a}{\sqrt{(\omega_0^2 - 4)^2 + 4\lambda^2}} \quad \text{et} \quad \varphi_e = \arctan \frac{-4\lambda}{\omega_0^2 - 4}$$

- 5 -

$$\epsilon_c = \frac{1}{2} m_1 l_1^2 \dot{\theta}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 l_2^2 \dot{\theta}_2^2$$

$$\epsilon_p = m_1 g l_1 (1 - \cos \theta_1) + m_2 g l_2 (1 - \cos \theta_2) + \frac{1}{2} k (l_1 \theta_1 - l_1 \theta_2)^2$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha (l_1 \dot{\theta}_1 - l_1 \dot{\theta}_2)^2; \quad L = \epsilon_c - \epsilon_p$$

$$* \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_1} = - \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}_1}; \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_1} \right) = m_1 l_1^2 \ddot{\theta}_1$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta_1} = -m_1 g l_1 \theta_1 - k l_1 (l_1 \theta_1 - l_1 \theta_2); \quad \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}_1} = \alpha l_1^2 (\dot{\theta}_1 - \dot{\theta}_2)$$

$$\text{on aura: } m_1 l_1^2 \ddot{\theta}_1 + \alpha l_1^2 \dot{\theta}_1 + (k l_1^2 + m_1 g l_1) \theta_1 = k l_1^2 \theta_2 + \alpha l_1^2 \dot{\theta}_2 \quad (1)$$

$$* \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta_2} = - \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}_2}; \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}_2} \right) = m_2 l_2^2 \ddot{\theta}_2$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta_2} = -m_2 g l_2 \theta_2 + k l_1^2 (\theta_1 - \theta_2); \quad \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}_2} = -\alpha l_1^2 (\dot{\theta}_1 - \dot{\theta}_2)$$

$$\text{on aura: } m_2 l_2^2 \ddot{\theta}_2 + (m_2 g l_2 + k l_1^2) \theta_2 + \alpha l_1^2 \dot{\theta}_2 = k l_1^2 \theta_1 + \alpha l_1^2 \dot{\theta}_1 \quad (1)$$

$$2^o / m_1 \leftrightarrow L_1$$

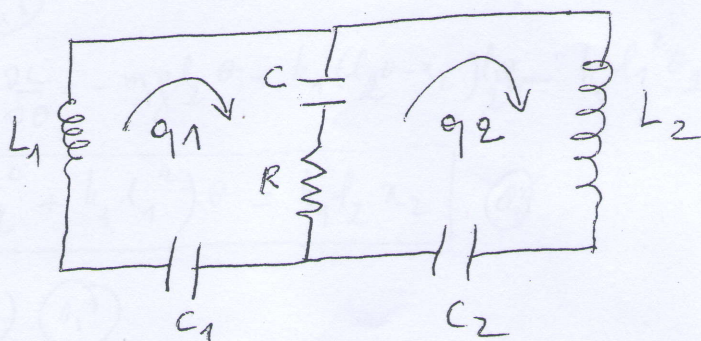
$$m_2 \leftrightarrow L_2$$

$$m_1 g l_1 \leftrightarrow C_1$$

$$m_2 g l_2 \leftrightarrow C_2$$

$$k \leftrightarrow C$$

$$\alpha \leftrightarrow R$$



$$m_2 \ddot{x}_2 + (k_1 + k_2) x_2 = k_1 x_1 + F(t)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \ddot{x}_1 + \left[\frac{g}{l_2} + \frac{k_1}{m_1} + \frac{k_3}{m_1} \left(\frac{l_1}{l_2} \right)^2 \right] x_1 = \frac{k_1}{m_1} x_2 & (1) \\ \ddot{x}_2 + \left(\frac{k_1 + k_2}{m_2} \right) x_2 = \frac{k_1}{m_2} x_1 + \frac{F(t)}{m_2} & (1) \end{cases}$$

$$\begin{cases} m_1 l_2 \ddot{x}_1 + \left(m_1 g + k_1 l_2 + k_3 l_1^2 / l_2 \right) x_1 = k_1 l_2 x_2 \\ m_2 \ddot{x}_2 + (k_1 + k_2) x_2 = k_1 x_1 + F(t) \end{cases}$$

\downarrow \downarrow \downarrow \downarrow \downarrow
 L_1 C_1 C_2 C_3 $v(t)$
 \downarrow \downarrow
 L_2 C_2

