CHAPITRE IV: MÉTHODE DE LAGRANGE

La méthode de Lagrange (1736-1813) est une méthode d'analyse des systèmes dynamiques équivalente à celle de Newton; elle recourt à des coordonnées généralisées qui sont des quantités scalaires plutôt que des quantités vectorielles, ce qui permet une analyse indépendante des systèmes de coordonnées.

4-1 Rappels théoriques :

La méthode de Lagrange est basée sur le principe de la conservation d'énergie et se résume à l'équation suivante :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

Tel que:

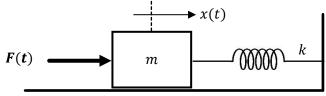
 q_i : Coordonnées généralisées, Q: Force externe, T: Énergie cinétique, D: Énergie de dissipation, U: Énergie potentielle.

Dans ce qui suit, nous allons appliquer la méthode de Lagrange à différents systèmes mécaniques de translation et de rotation et sur des circuits électriques ayant différents degrés de liberté. Nous allons comparer les résultats obtenus avec la méthode de Lagrange à ceux qui sont obtenus par la méthode de Newton pour les systèmes mécaniques et par la méthode mailles pour les circuits électriques.

4-2 Problèmes:

4-2-1 Systèmes à un degré de liberté :

Système #1: Masse ressort sans frottement



Modélisation par équations différentielles (Newton) :

$$\sum_{i} F_{i} = m\ddot{x} \quad \rightarrow \quad F(t) - kx = m\ddot{x} \quad \rightarrow \quad m\ddot{x} + kx = F(t)$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q = x; \ D = 0; \ Q = F(t)$$

$$T = \frac{1}{2}m\dot{x}^{2} \rightarrow \frac{\partial T}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} \rightarrow \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}}\right) = m\ddot{x}$$

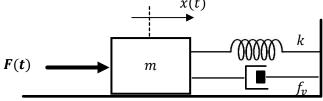
$$T = \frac{1}{2}m\dot{x}^{2} \rightarrow \frac{\partial T}{\partial x} = 0$$

$$U = \frac{1}{2}kx^{2} \rightarrow \frac{\partial U}{\partial x} = kx$$

$$m\ddot{x} + kx = F(t)$$

Nous avons obtenu la même équation différentielle que précédemment.

Système #2 : Masse ressort avec frottement



Modélisation par équations différentielles (Newton) :

$$\sum_{i} F_{i} = m\ddot{x} \rightarrow F(t) - f_{v}\dot{x} - kx = m\ddot{x} \rightarrow m\ddot{x} + f_{v}\dot{x} + kx = F(t)$$

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\begin{split} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} &= Q \\ q = x \; ; \; Q = F(t) \\ T = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial \dot{x}} &= m \dot{x} \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}} \right) &= m \ddot{x} \\ T = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial x} &= 0 \\ U = \frac{1}{2} k x^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial U}{\partial x} &= k x \\ D = \frac{1}{2} f_v \dot{x}^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial D}{\partial \dot{x}} &= f_v \dot{x} \\ m \ddot{x} + f_v \dot{x} + k x &= F(t) \end{split}$$

Nous avons obtenu la même équation différentielle que précédemment.

Système #3: Pendule simple sans frottement

Modélisation par équations différentielles (Newton) :

Il n'y a pas de mouvement dans la direction de la tige du pendule. Dans la direction du déplacement de la masse m:

$$\sum_{i} F_{i} = m\ddot{u} \rightarrow -mgsin\theta = m\ddot{u}$$

Avec : $u = l\theta$ pour les petits angles θ

$$-mgsin\theta = ml\ddot{\theta} \quad \rightarrow \quad \ddot{\theta} + \frac{g}{l}sin\theta = 0$$

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \bigg(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \bigg) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

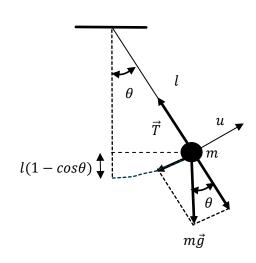
$$q = \theta$$
; $D = 0$; $Q = 0$

$$T = \frac{1}{2}m\dot{u}^2 = \frac{1}{2}m(l\dot{\theta})^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} = 2ml^2\dot{\theta}$$

$$T = \frac{1}{2}m(l\dot{\theta})^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial \theta} = 0$$

$$U = mgl(1 - cos\theta)$$
 \rightarrow $\frac{\partial U}{\partial \theta} = mglsin\theta$

$$ml^2\ddot{\theta} + mglsin\theta = 0$$
 \rightarrow $\ddot{\theta} + \frac{g}{l}sin\theta = 0$



Nous avons obtenu la même équation différentielle que précédemment.

Système #4 : Pendule simple avec frottement

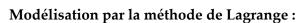
Modélisation par équations différentielles (Newton) :

Il n'y a pas de mouvement dans la direction de la tige du pendule.

Dans la direction du déplacement de la masse m :

$$\sum_{i} F_{i} = m\ddot{u} \quad \rightarrow \quad -m sin\theta g - \frac{b\dot{\theta}}{l} = m\ddot{u}$$

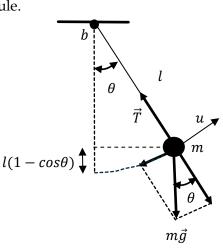
Avec : $u = l\theta$ pour les petits angles θ



$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q = \theta$$
; $Q = 0$

$$T = \frac{1}{2}m\dot{u}^2 = \frac{1}{2}m(l\dot{\theta})^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} = ml^2\dot{\theta}$$



$$T = \frac{1}{2}m(l\dot{\theta})^{2} \rightarrow \frac{\partial T}{\partial \theta} = 0$$

$$D = \frac{1}{2}b\dot{\theta}^{2} \rightarrow \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} = b\dot{\theta}$$

$$U = mgl(1 - cos\theta) \rightarrow \frac{\partial U}{\partial \theta} = mglsin\theta$$

$$ml^{2}\ddot{\theta} + b\dot{\theta} + mglsin\theta = 0 \rightarrow \ddot{\theta} + \frac{b}{ml^{2}}\dot{\theta} + \frac{g}{l}sin\theta = 0$$

Nous avons obtenu la même équation différentielle que précédemment.

Système #5: Bille glissant sans frottement sur un arc

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q = \theta, D = 0, Q = 0$$

$$T = \frac{1}{2}m\dot{u}^2 = \frac{1}{2}mR^2\dot{\theta}^2 \qquad \rightarrow \qquad \frac{\partial T}{\partial\dot{\theta}} = mR\dot{\theta} \qquad \rightarrow \qquad \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial\dot{\theta}}\right) = mR\ddot{\theta}$$

$$\rightarrow \qquad \frac{\partial T}{\partial\theta} = 0$$

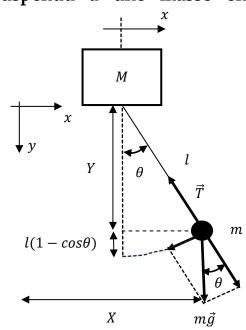
$$U = mgRcos\theta \rightarrow \frac{\partial U}{\partial \theta} = -mgRsin\theta$$

Nous obtenons une équation à une inconnue θ :

$$mR^2\ddot{\theta} - mgRsin\theta = 0$$
 \rightarrow $\ddot{\theta} - \frac{g}{R}sin\theta = 0$

Système #6: Pendule sans frottement suspendu à une masse en mouvement : x

$$\begin{split} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} &= Q \\ q &= \theta, Q = 0, D = 0 \\ X &= x + l sin\theta, Y = l cos\theta \\ &\rightarrow \quad \dot{X} = \dot{x} + l \dot{\theta} cos\theta, \dot{Y} = -l \dot{\theta} sin\theta \\ U &= mgl(1 - cos\theta) \quad \rightarrow \quad \frac{\partial U}{\partial \theta} = mgl sin\theta \\ T &= \frac{1}{2} M \dot{x}^2 + \frac{1}{2} m (\dot{X}^2 + \dot{Y}^2) \end{split}$$



$$\begin{split} &=\frac{1}{2}M\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + l^2\dot{\theta}^2\cos^2\theta + 2l\dot{x}\dot{\theta}\cos\theta + l^2\dot{\theta}^2\sin^2\theta) \\ &=\frac{1}{2}M\dot{x}^2 + \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + l^2\dot{\theta}^2 + 2l\dot{x}\dot{\theta}\cos\theta) \\ &\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} = ml^2\dot{\theta} + ml\dot{x}\cos\theta \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}}\right) = ml^2\ddot{\theta} + ml\ddot{x}\cos\theta - ml\dot{x}\dot{\theta}\sin\theta \\ &\frac{\partial T}{\partial \theta} = -ml\dot{x}\dot{\theta}\sin\theta \end{split}$$

Nous obtenons une équation à une inconnue θ :

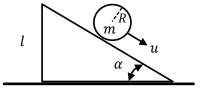
$$ml^2\ddot{\theta} + ml\ddot{x}cos\theta + mglsin\theta = 0 \rightarrow l\ddot{\theta} + \ddot{x}cos\theta + gsin\theta = 0$$

Système #7 : Cylindre amovible sans frottement sur un plan incliné

Le bloc triangulaire du plan incliné est rivé au sol.

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\begin{split} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} &= Q \\ q = u, Q = 0, D = 0 \\ U = mg(l - usin\alpha) & \rightarrow & \frac{\partial U}{\partial u} = -mgsin\alpha \\ T = \frac{1}{2}m\dot{u}^2 + \frac{1}{2}J\dot{\theta}^2 &= \frac{1}{2}m\dot{u}^2 + \frac{1}{2}\left(\frac{1}{2}mR^2\right)\left(\frac{\dot{u}}{R}\right)^2 = \frac{3}{4}m\dot{u}^2 \\ \frac{\partial T}{\partial \dot{u}} &= \frac{3}{2}m\dot{u} & \rightarrow & \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{u}}\right) = \frac{3}{2}m\ddot{u} \\ \frac{\partial T}{\partial u} &= 0 \end{split}$$



Nous obtenons une équation à une inconnue u:

$$\frac{3}{2}m\ddot{u} - mgsin\alpha = 0 \quad \rightarrow \quad \frac{3}{2}\ddot{u} - gsin\alpha = 0$$

Système #8 : Poulie sans inertie et sans frottement

Hypothèses : La poulie est considérée idéale (masse et inertie négligeables) de même que le fil (masse négligeable et frottement nul) et le module de la tension exercée sur les masses m_1 et m_2 est désigné T_1 , $m_2 < m_1$.

Contraintes:
$$y_1 + y_2 = l \rightarrow y_1 = l - y_2 \rightarrow \dot{y}_1 = -\dot{y}_2 \rightarrow \ddot{y}_1 = -\ddot{y}_2$$

Modélisation par équations différentielles (Newton) :

$$\sum_{i} F_i = m_i \ddot{y}$$

$$m_1 g - T_1 = m_1 \ddot{y}_1$$

$$T_1 - m_2 g = -m_2 \ddot{y}_2 = m_2 \ddot{y}_1$$

Additionnons les deux équations :

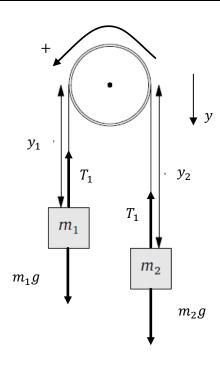
$$(m_1 - m_2)g = (m_1 + m_2)\ddot{y}_1 \rightarrow \ddot{y}_1 = \frac{(m_1 - m_2)}{m_1 + m_2}g$$

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q = y_1, Q = 0, D = 0$$

$$T = \frac{1}{2}m_1\dot{y}_1^2 + \frac{1}{2}m_2\dot{y}_2^2 = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)\dot{y}_1^2$$



Le calcul des énergies potentielles dépend du choix du repère. Selon le repère choisi (voir la direction de l'axe y dans la figure), les énergies potentielles sont négatives.

$$U = -m_1 g y_1 - m_2 g y_2 = -m_1 g y_1 - m_2 g (l - y_1) = -(m_1 - m_2) g y_1 - m_2 g l$$

$$T = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)\dot{y}_1^2 \quad \rightarrow \quad \frac{\partial T}{\partial \dot{y}_1} = (m_1 + m_2)\dot{y}_1 \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{y}_1}\right) = (m_1 + m_2)\ddot{y}_1$$

$$\frac{\partial T}{\partial y_1} = 0$$

$$U = -(m_1 - m_2)gy_1 - m_2gl \longrightarrow \frac{\partial U}{\partial y_1} = -(m_1 - m_2)g$$

Nous obtenons une équation à une inconnue y_1 :

$$(m_1 + m_2)\ddot{y}_1 = (m_1 - m_2)g \rightarrow \ddot{y}_1 = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2}g$$

Système #9 : Poulie avec inertie et sans frottement

Hypothèses: La poulie est considérée non idéale (masse et inertie non négligeables). Le fil (masse négligeable et frottement nul) et le module de la tension exercée sur les masses m_1 et m_2 est désigné T_1 , $m_2 < m_1$.

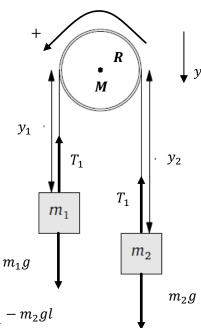
Contraintes:

$$y_1 + y_2 = l \rightarrow y_1 = l - y_2 \rightarrow \dot{y}_1 = -\dot{y}_2 \rightarrow \ddot{y}_1 = -\ddot{y}_2$$

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\begin{split} &\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q \\ &q = y_1, \, Q = 0, \, D = 0 \\ &T = \frac{1}{2} m_1 \dot{y}_1^2 + \frac{1}{2} m_2 \dot{y}_2^2 + \frac{1}{2} J \dot{\theta}^2 \\ &= \frac{1}{2} (m_1 + m_2) \dot{y}_1^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} M R^2 \right) \left(\frac{\dot{y}_1}{R} \right)^2 = \frac{1}{2} \left(m_1 + m_2 + \frac{1}{2} M \right) \dot{y}_1^2 \end{split}$$

Le calcul des énergies potentielles dépend du choix du repère. Selon le repère choisi (voir la direction de l'axe y dans la figure), les énergies potentielles sont négatives.



$$U = -m_1 g y_1 - m_2 g y_2 = -m_1 g y_1 - m_2 g (l - y_1) = -(m_1 - m_2) g y_1 - m_2 g l$$

$$T = \frac{1}{2} \left(m_1 + m_2 + \frac{1}{2} M \right) \dot{y}_1^2 \rightarrow \frac{\partial T}{\partial \dot{y}_1} = \left(m_1 + m_2 + \frac{1}{2} M \right) \dot{y}_1 \rightarrow \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{y}_1} \right) = \left(m_1 + m_2 + \frac{1}{2} M \right) \ddot{y}_1$$

$$\frac{\partial T}{\partial y_1} = 0$$

$$U = -(m_1 - m_2)gy_1 - m_2gl \qquad \rightarrow \qquad \frac{\partial U}{\partial y_1} = -(m_1 - m_2)g$$

Nous obtenons une équation à une inconnue y_1 :

$$\left(m_1 + m_2 + \frac{1}{2}M\right)\ddot{y}_1 = (m_1 - m_2)g \qquad \to \qquad \ddot{y}_1 = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2 + \frac{1}{2}M}g$$

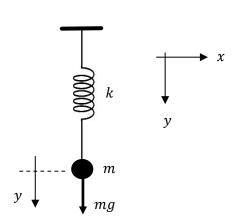
Système #10 : Masse suspendue à un ressort

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\begin{split} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} &= Q \\ q &= y, Q = 0, D = 0 \\ T &= \frac{1}{2} m \dot{y}^2 \qquad \rightarrow \qquad \frac{\partial T}{\partial \dot{y}} &= m \dot{y} \qquad \rightarrow \qquad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{y}} \right) &= m \ddot{y} \\ U &= m g y + \frac{1}{2} k y^2 \qquad \rightarrow \qquad \frac{\partial U}{\partial y} &= m g + k y \end{split}$$

Nous obtenons une équation à une inconnue *y*:

$$m\ddot{y} + mg + ky = 0 \rightarrow m\ddot{y} + ky = mg$$



4-2-2 Systèmes à deux degrés de liberté :

Système #11: Pendule double sans frottement

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q_1 = \theta_1, \, q_2 = \theta_2, \, Q = 0, \, D = 0$$

$$x_1 = l_1 sin\theta_1, y_1 = l_1 cos\theta_1$$

$$\rightarrow \dot{x}_1 = l_1 \dot{\theta}_1 cos\theta_1, \dot{y}_1 = -l_1 \dot{\theta}_1 sin\theta_1$$

$$x_2 = l_1 sin\theta_1 + l_2 sin\theta_2, y_2 = l_1 cos\theta_1 + l_2 cos\theta_2$$

$$\rightarrow \quad \dot{x}_2 = l_1 \dot{\theta}_1 cos\theta_1 + l_2 \dot{\theta}_2 cos\theta_2, \\ \dot{y}_2 = -l_1 \dot{\theta}_1 sin\theta_1 - l_2 \dot{\theta}_2 sin\theta_2$$

$$U = m_1 g l_1 (1 - \cos \theta_1) + m_2 g l_1 (1 - \cos \theta_1) + m_2 g l_2 (1 - \cos \theta_2)$$

$$\frac{\partial U}{\partial \theta_1} = m_1 g l_1 sin\theta_1 + m_2 g l_1 sin\theta_1 \quad , \quad \frac{\partial U}{\partial \theta_2} = m_2 g l_2 sin\theta_2$$

$$T = \frac{1}{2}m_1{v_1}^2 + \frac{1}{2}m_2{v_2}^2 = \frac{1}{2}m_1(\dot{x}_1^2 + \dot{y}_1^2) + \frac{1}{2}m_2(\dot{x}_2^2 + \dot{y}_2^2)$$

$$\begin{split} &=\frac{1}{2}m_{1}\left({l_{1}}^{2}\dot{\theta}_{1}^{2}cos^{2}\theta_{1}+{l_{1}}^{2}\dot{\theta}_{1}^{2}sin^{2}\theta_{1}\right)\\ &+\frac{1}{2}m_{2}\left({l_{1}}^{2}\dot{\theta}_{1}^{2}cos^{2}\theta_{1}+{l_{1}}^{2}\dot{\theta}_{1}^{2}sin^{2}\theta_{1}+{l_{2}}^{2}\dot{\theta}_{2}^{2}cos^{2}\theta_{2}+{l_{2}}^{2}\dot{\theta}_{2}^{2}sin^{2}\theta_{2}\\ &+2l_{1}l_{2}\dot{\theta}_{1}\dot{\theta}_{2}cos\theta_{1}cos\theta_{2}+2l_{1}l_{2}\dot{\theta}_{1}\dot{\theta}_{2}sin\theta_{1}sin\theta_{2}\right) \end{split}$$

Avec : $cos^2\theta_1 + sin^2\theta_1 = 1$ et $cos^2\theta_2 + sin^2\theta_2 = 1$

$$T = \frac{1}{2} m_1 {l_1}^2 {\dot{\theta}_1}^2 + \frac{1}{2} m_2 \left({l_1}^2 {\dot{\theta}_1}^2 + {l_2}^2 {\dot{\theta}_2}^2 + 2 l_1 l_2 {\dot{\theta}_1} {\dot{\theta}_2} (cos\theta_1 cos\theta_2 + sin\theta_1 sin\theta_2) \right)$$

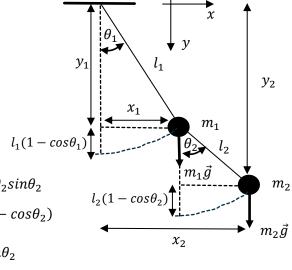
Avec: $cos\theta_1 cos\theta_2 + sin\theta_1 sin\theta_2 = cos(\theta_2 - \theta_1)$

$$T = \frac{1}{2}m_1{l_1}^2{\dot{\theta}_1}^2 + \frac{1}{2}m_2\left({l_1}^2{\dot{\theta}_1}^2 + {l_2}^2{\dot{\theta}_2}^2 + 2l_1l_2{\dot{\theta}_1}{\dot{\theta}_2}cos(\theta_2 - \theta_1)\right)$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_1} = (m_1 + m_2) {l_1}^2 \dot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 cos(\theta_2 - \theta_1)$$

$$\rightarrow \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_1}\right) = (m_1 + m_2)l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_2 cos(\theta_2 - \theta_1) - (\dot{\theta}_2 - \dot{\theta}_1)m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 sin(\theta_2 - \theta_1)$$

$$\frac{\partial T}{\partial \theta_1} = -m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 sin(\theta_2 - \theta_1)$$



$$\begin{split} \frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_2} &= m_2 l_2^2 \dot{\theta}_2 + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 cos(\theta_2 - \theta_1) \\ &\rightarrow \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_2} \right) = m_2 l_2^2 \ddot{\theta}_2 + 2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 cos(\theta_2 - \theta_1) - \left(\dot{\theta}_2 - \dot{\theta}_1 \right) m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2 sin(\theta_2 - \theta_1) \\ \frac{\partial T}{\partial \theta_2} &= m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1 \dot{\theta}_2 sin(\theta_2 - \theta_1) \end{split}$$

Nous obtenons le système d'équations à deux inconnues θ_1 et θ_2 :

$$(m_1 + m_2)l_1^2 \ddot{\theta}_1 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_2 \cos(\theta_2 - \theta_1) - m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_2^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + (m_1 + m_2) g l_1 \sin\theta_1 = 0$$

$$m_2 l_2^2 \ddot{\theta}_2 + m_2 l_1 l_2 \ddot{\theta}_1 \cos(\theta_2 - \theta_1) + m_2 l_1 l_2 \dot{\theta}_1^2 \sin(\theta_2 - \theta_1) + m_2 g l_2 \sin\theta_2 = 0$$

Système #12 : Masse glissant sans frottement sur un plan incliné amovible

Le bloc du plan incliné de masse M glisse sans frottement dans le plan horizontal; le bloc de masse m glisse sans frottement sur le bloc de masse M. Ainsi, lorsque la masse m se déplace à droite, la masse M se déplace à gauche.

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\begin{split} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} &= Q \\ Q &= 0, D &= 0 \end{split}$$

$$U &= mg(l - q_1 sin\alpha) \quad \rightarrow \quad \frac{\partial U}{\partial q_1} &= -mg sin\alpha \;, \; \frac{\partial U}{\partial q_2} &= 0 \end{split}$$

$$T &= \frac{1}{2} M \dot{q}_2^2 + \frac{1}{2} m (\dot{q}_2 + \dot{q}_1 cos\alpha)^2 + \frac{1}{2} m \dot{q}_1^2 sin^2\alpha = \frac{1}{2} (M + m) \dot{q}_2^2 + \frac{1}{2} m (\dot{q}_1^2 + 2 \dot{q}_1 \dot{q}_2 cos\alpha) \end{split}$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_1} &= m \dot{q}_1 + m \dot{q}_2 cos\alpha \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_1} \right) = m \ddot{q}_1 + m \ddot{q}_2 cos\alpha \end{split}$$

$$\frac{\partial T}{\partial q_2} &= (M + m) \dot{q}_2 + m \dot{q}_1 cos\alpha \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_2} \right) = (M + m) \ddot{q}_2 + m \ddot{q}_1 cos\alpha \end{split}$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_2} &= 0$$

Nous obtenons le système d'équations à deux inconnues q_1 et q_2 :

$$m\ddot{q}_1 + m\ddot{q}_2\cos\alpha - mg\sin\alpha = 0$$
$$(M+m)\ddot{q}_2 + m\ddot{q}_1\cos\alpha = 0$$

Système #13: Pendule sans frottement suspendu entre deux ressorts

Dans cet exemple, nous admettons que les ressorts restent horizontaux et qu'au repos le pendule est situé à une distance L/2 des extrémités.

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \bigg(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \bigg) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q_1=\theta, q_2=x, Q=0, D=0$$

$$X = x + lsin\theta, Y = lcos\theta$$

$$\rightarrow$$
 $\dot{X} = \dot{x} + l\dot{\theta}cos\theta, \dot{Y} = -l\dot{\theta}sin\theta$

$$U = \frac{1}{2}k\left(x - \frac{L}{2}\right)^2 + \frac{1}{2}k\left(\frac{L}{2} - x\right)^2 + mgl(1 - cos\theta)$$

$$\frac{\partial U}{\partial \theta} = mglsin\theta$$

$$\frac{\partial U}{\partial x} = k\left(x - \frac{L}{2}\right) - k\left(\frac{L}{2} - x\right) = 2k\left(x - \frac{L}{2}\right)$$

$$T = \frac{1}{2}m(\dot{X}^2 + \dot{Y}^2) = \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + l^2\dot{\theta}^2\cos^2\theta + 2l\dot{x}\dot{\theta}\cos\theta + l^2\dot{\theta}^2\sin^2\theta)$$
$$= \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + l^2\dot{\theta}^2 + 2l\dot{x}\dot{\theta}\cos\theta)$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} = m l^2 \dot{\theta} + m l \dot{x} cos \theta \qquad \rightarrow \qquad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} \right) = m l^2 \ddot{\theta} + m l \ddot{x} cos \theta - m l \dot{x} \dot{\theta} sin \theta$$

$$\frac{\partial T}{\partial \theta} = -ml\dot{x}\dot{\theta}^2 sin\theta$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} + ml\dot{\theta}\cos\theta \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}}\right) = m\ddot{x} + ml\ddot{\theta}\cos\theta - ml\dot{\theta}^2\sin\theta$$

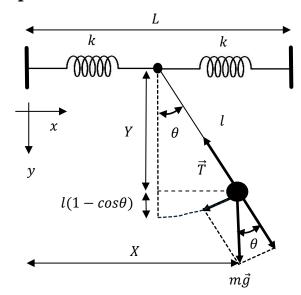
$$\frac{\partial T}{\partial x} = 0$$

Nous obtenons le système d'équations à deux inconnues x et θ :

$$l\ddot{\theta} + \ddot{x}cos\theta + gsin\theta = 0$$

$$m\ddot{x} + ml\ddot{\theta}\cos\theta - ml\dot{\theta}^{2}\sin\theta + 2k\left(x - \frac{L}{2}\right) = 0$$

Système #14 : Pendule sans frottement suspendu à une masse et un ressort On suppose que La mase M et le ressort sont en équilibre.



Modélisation par la méthode de Lagrange :

Modélisation par la méthode de Lagrange :
$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q_1 = \theta, q_2 = y, Q = 0, D = 0$$

$$Y = y + l\cos\theta, X = l\sin\theta$$

$$\Rightarrow \dot{Y} = \dot{y} - l\dot{\theta}\sin\theta, \dot{X} = l\dot{\theta}\cos\theta$$

$$U = \frac{1}{2}ky^2 + mgl(1 - \cos\theta)$$

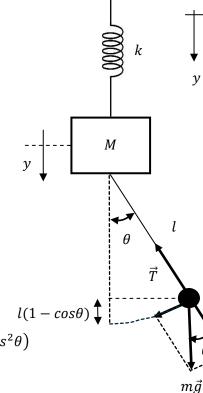
$$\frac{\partial U}{\partial \theta} = mgl\sin\theta$$

$$\frac{\partial U}{\partial y} = ky$$

$$T = \frac{1}{2}M\dot{y}^2 + \frac{1}{2}m(\dot{Y}^2 + \dot{X}^2)$$

$$l(1 - \cos\theta)$$

$$= \frac{1}{2}M\dot{y}^2 + \frac{1}{2}m(\dot{y}^2 + l^2\dot{\theta}^2\sin^2\theta - 2l\dot{y}\dot{\theta}\sin\theta + l^2\dot{\theta}^2\cos^2\theta)$$



m

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} = ml^2 \dot{\theta} - ml \dot{y} sin\theta \qquad \rightarrow \qquad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} \right) = ml^2 \ddot{\theta} - ml \dot{y} sin\theta - ml \dot{y} \dot{\theta} cos\theta$$

$$\frac{\partial T}{\partial \theta} = -ml\dot{y}\dot{\theta}^2 \sin\theta$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{y}} = (M+m)\dot{y} - ml\dot{\theta}sin\theta \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{y}}\right) = (M+m)\ddot{y} - ml\ddot{\theta}sin\theta - ml\dot{\theta}^2cos\theta$$

$$\frac{\partial T}{\partial y} = 0$$

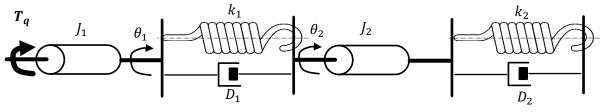
Nous obtenons le système d'équations à deux inconnues y et θ :

$$l\ddot{\theta} - \ddot{y}sin\theta + gsin\theta = 0$$

$$(M+m)\ddot{y} - ml\ddot{\theta}sin\theta - ml\dot{\theta}^2cos\theta + ky = 0$$

 $=\frac{1}{2}(M+m)\dot{y}^2+\frac{1}{2}m(l^2\dot{\theta}^2-2l\dot{y}\dot{\theta}\sin\theta)$

Système #15 : Système mécanique en rotation



Modélisation par équations différentielles (Newton) :

$$\sum_{i} T_{i} = J\ddot{\theta}$$

 k_i : Constante de ressort, D_i : Constante de frottement, T_q : Couple externe, $q_1=\theta_1$, $q_2=\theta_2$

$$T_{q} - D_{1}(\dot{\theta}_{1} - \dot{\theta}_{2}) - k_{1}(\theta_{1} - \theta_{2}) = J_{1}\ddot{\theta}_{1}$$
$$-D_{1}(\dot{\theta}_{2} - \dot{\theta}_{1}) - D_{2}\dot{\theta}_{2} - k_{1}(\theta_{2} - \theta_{1}) - k_{2}\theta_{2} = J_{2}\ddot{\theta}_{2}$$

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$T = \frac{1}{2}J_{1}\dot{\theta}_{1}^{2} + \frac{1}{2}J_{2}\dot{\theta}_{2}^{2}$$

$$D = \frac{1}{2}D_{1}(\dot{\theta}_{1} - \dot{\theta}_{2})^{2} + \frac{1}{2}D_{2}\dot{\theta}_{2}^{2}$$

$$U = \frac{1}{2}k_{1}(\theta_{1} - \theta_{2})^{2} + \frac{1}{2}k_{2}\theta_{2}^{2}$$

$$q_{1} = \theta_{1}$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_{1}}\right) - \frac{\partial T}{\partial \theta_{1}} + \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}_{1}} + \frac{\partial U}{\partial \theta_{1}} = T_{q}$$

$$\frac{d}{dt}(J_{1}\dot{\theta}_{1}) - 0 + D_{1}(\dot{\theta}_{1} - \dot{\theta}_{2}) + k_{1}(\theta_{1} - \theta_{2}) = T_{q}$$

$$J_{1}\ddot{\theta}_{1} = -D_{1}(\dot{\theta}_{1} - \dot{\theta}_{2}) - k_{1}(\theta_{1} - \theta_{2}) + T_{q}$$

$$q_{2} = \theta_{2}$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}_{2}}\right) - \frac{\partial T}{\partial \theta_{2}} + \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}_{2}} + \frac{\partial U}{\partial \theta_{2}} = 0$$

$$\frac{d}{dt}(J_{2}\dot{\theta}_{2}) - 0 - D_{1}(\dot{\theta}_{1} - \dot{\theta}_{2}) + D_{2}\dot{\theta}_{2} - k_{1}(\theta_{1} - \theta_{2}) + k_{2}\theta_{2} = 0$$

$$J_{2}\ddot{\theta}_{2} = D_{1}(\dot{\theta}_{1} - \dot{\theta}_{2}) - D_{2}\dot{\theta}_{2} + k_{1}(\theta_{1} - \theta_{2}) - k_{2}\theta_{2}$$

Nous retrouverons les mêmes équations obtenues en appliquant la méthode d'analyse de Newton.

Système #16: Machine d'Atwood

Hypothèses: Les poulies sont considérées idéales (masse et inertie non négligeables). Le fil (masse négligeable et frottement nul) et la tension appliquée est supposée être constante, $m_1 < m_2 + m_3$, $m_2 < m_3$.

Contraintes : l_1 et l_2 (longueurs des fils) constantes.

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q_1 = y_1, q_2 = y_2, Q = 0, D = 0$$

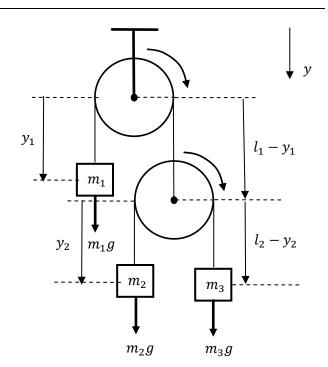
$$T = \frac{1}{2}m_1\dot{y}_1^2 + \frac{1}{2}m_2(\dot{y}_1 - \dot{y}_2)^2 + \frac{1}{2}m_3(\dot{y}_1 + \dot{y}_2)^2$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\mathbf{y}}_1}\right) = (m_1 + m_2 + m_3)\ddot{\mathbf{y}}_1 + (m_3 - m_2)\ddot{\mathbf{y}}_2$$

$$\frac{\partial T}{\partial y_1} = 0$$

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{y}_2}\right) = (m_2 + m_3)\ddot{y}_2 + (m_3 - m_2)\ddot{y}_1$$

$$\frac{\partial T}{\partial y_2} = 0$$



Le calcul des énergies potentielles dépend du choix du repère. Selon le repère choisi (voir la direction de l'axe y dans la figure), les énergies potentielles sont négatives.

$$U = -m_1 g y_1 - m_2 g y_2 - m_2 g (l_1 - y_1) - m_3 g (l_1 - y_1) - m_3 g (l_2 - y_2)$$

$$\frac{\partial U}{\partial y_1} = -m_1 g + m_2 g + m_3 g \quad , \quad \frac{\partial U}{\partial y_2} = -m_2 g + m_3 g$$

Nous obtenons un système d'équations à deux inconnues y_1 et y_2 :

$$(m_1 + m_2 + m_3)\ddot{y}_1 + (m_3 - m_2)\ddot{y}_2 - m_1g + m_2g + m_3g = 0$$

$$(m_2 + m_3)\ddot{y}_2 + (m_3 - m_2)\ddot{y}_1 - m_2g + m_3g = 0$$

Système #17: Poulies sans frottement avec ressorts

Hypothèses : Les poulies sont considérées non idéales (masse et inertie non négligeables). Les ressorts ont des longueurs initiales au repos de l_1 et l_2 . L'axe de la poulie de masse M_1 est fixe. Pour ce système, nous nous limitons à écrire les équations de Lagrange.

Contraintes:

Hauteur constante : $d_1 + y_2 = C_1$, longueur du coude constante : $(y_2 - d_2) + (y_2 - y_1) = C_2$.

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$q_1 = y_1$$
, $q_2 = y_2$, $Q = 0$, $D = 0$

$$T = \frac{1}{2}J_{1}\dot{\theta}_{1}^{2} + \frac{1}{2}J_{2}\dot{\theta}_{2}^{2} + \frac{1}{2}m\dot{y}_{1}^{2} + \frac{1}{2}M_{2}\dot{y}_{2}^{2}$$

$$= \frac{1}{2}\left(\frac{1}{2}M_{1}R_{1}^{2}\right)\left(\frac{\dot{y}_{2}}{R_{1}}\right)^{2} + \frac{1}{2}\left(\frac{1}{2}M_{2}R_{2}^{2}\right)\left(\frac{\dot{y}_{1} - \dot{y}_{2}}{R_{2}}\right)^{2}$$

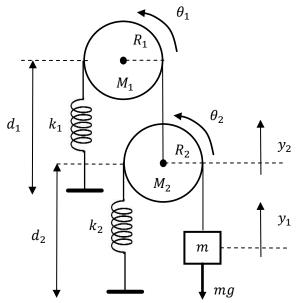
$$+ \frac{1}{2}m\dot{y}_{1}^{2} + \frac{1}{2}M_{2}\dot{y}_{2}^{2}$$

$$= \frac{1}{4}M_{1}\dot{y}_{2}^{2} + \frac{1}{4}M_{2}(\dot{y}_{1}^{2} + \dot{y}_{2}^{2} - 2\dot{y}_{1}\dot{y}_{2}) + \frac{1}{2}m\dot{y}_{1}^{2}$$

$$+ \frac{1}{2}M_{2}\dot{y}_{2}^{2}$$

$$= \left(\frac{1}{4}M_{1} + \frac{3}{4}M_{2}\right)\dot{y}_{2}^{2} + \left(\frac{1}{4}M_{2} + \frac{1}{2}m\right)\dot{y}_{1}^{2} - \frac{1}{2}M_{2}\dot{y}_{1}\dot{y}_{2}$$

$$U = mgy_{1} + M_{2}gy_{2} + \frac{1}{2}k_{1}(d_{1} - l_{1})^{2} + \frac{1}{2}k_{2}(d_{2} - l_{2})^{2}$$



Système #18 : Pendule suspendu à un ressort

Hypothèse: Le ressort a une longueur initiale au repos de u_0 .

$$\frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_{i}}\right) - \frac{\partial T}{\partial q_{i}} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_{i}} + \frac{\partial U}{\partial q_{i}} = Q$$

$$q_{1} = u, q_{2} = \theta, Q = 0, D = 0$$

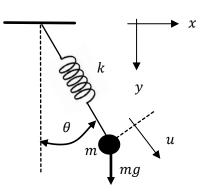
$$x = usin\theta \rightarrow \dot{x} = \dot{u}sin\theta + u\dot{\theta}cos\theta$$

$$y = ucos\theta \rightarrow \dot{y} = \dot{u}cos\theta - u\dot{\theta}sin\theta$$

$$T = \frac{1}{2}m(\dot{x}^{2} + \dot{y}^{2})$$

$$= \frac{1}{2}m(\dot{u}^{2}sin^{2}\theta + u^{2}\dot{\theta}^{2}cos^{2}\theta + 2u\dot{u}\dot{\theta}sin\thetacos\theta + \dot{u}^{2}cos^{2}\theta + u^{2}\dot{\theta}^{2}sin^{2}\theta - 2u\dot{u}\dot{\theta}sin\thetacos\theta)$$

$$= \frac{1}{2}m(\dot{u}^{2} + u^{2}\dot{\theta}^{2})$$



$$= \frac{1}{2}m(\dot{u}^2 + u^2\dot{\theta}^2)$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{u}} = m\dot{u} \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{u}}\right) = m\ddot{u}$$

$$\frac{\partial T}{\partial u} = mu\dot{\theta}^2$$

$$\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}} = mu^2\dot{\theta} \quad \rightarrow \quad \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\theta}}\right) = mu^2\ddot{\theta}$$

$$\frac{\partial T}{\partial \theta} = 0$$

$$U = mgu(1 - cos\theta) + \frac{1}{2}ku^2$$

$$\frac{\partial U}{\partial u} = mg(1 - \cos\theta) + ku$$

$$\frac{\partial U}{\partial \theta} = -mgusin\theta$$

Nous obtenons le système d'équations à deux inconnues u et θ :

$$m\ddot{u} - mu\dot{\theta}^2 - mg(1 - \cos\theta) + ku = 0$$

$$u^2\ddot{\theta} + 2u\dot{u}\dot{\theta} + gusin\theta = 0$$

Système #19 : Circuit RLC à deux mailles

$$V_{L_i} = L_i \dot{I}_i = L_i \ddot{q}_i$$
 , $I_{C_i} = C_i \dot{V}_i = \frac{\dot{q}_i}{C_i}$, $V_i = R_i I_i = R_i \dot{q}_i$

Tel que : V_i : Tension en V, I_i : Courant en A, q_i : Quantité de charge en C.

Modélisation par la méthode de Lagrange :

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial T}{\partial q_i} + \frac{\partial D}{\partial \dot{q}_i} + \frac{\partial U}{\partial q_i} = Q$$

$$Q = V$$

$$T = \frac{1}{2}L_1{I_1}^2 + \frac{1}{2}L_2{I_2}^2 = \frac{1}{2}L_1{\dot{q}_1}^2 + \frac{1}{2}L_2{\dot{q}_2}^2$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_1} \right) = L_1 \ddot{q}_1 \qquad , \qquad \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{q}_2} \right) = L_2 \ddot{q}_2$$

$$\frac{\partial T}{\partial q_1} = 0 \quad , \quad \frac{\partial T}{\partial q_2} = 0$$

$$U = \frac{1}{2}C_1V_1^2 + \frac{1}{2}C_2V_2^2 + \frac{1}{2}C_3V_3^2 = \frac{1}{2}\frac{q_1^2}{C_1} + \frac{1}{2}\frac{q_2^2}{C_2} + \frac{1}{2}\frac{(q_1 - q_2)^2}{C_3}$$

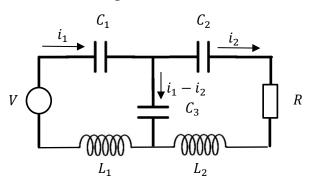
$$\frac{\partial U}{\partial q_1} = \frac{q_1}{C_1} + \frac{q_1 - q_2}{C_3} \qquad , \qquad \frac{\partial U}{\partial q_2} = \frac{q_2}{C_2} - \frac{q_1 - q_2}{C_3}$$

$$D = \frac{1}{2}R{I_2}^2 = \frac{1}{2}R{\dot{q}_2}^2$$
 , $\frac{\partial D}{\partial \dot{q}_1} = 0$, $\frac{\partial D}{\partial \dot{q}_2} = R\dot{q}_2$

Nous obtenons le système d'équations à deux inconnues q_1 et q_2 :

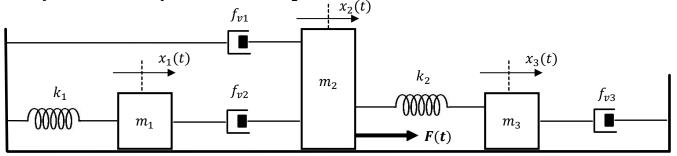
$$L_1\ddot{q}_1 + \left(\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_3}\right)q_1 - \frac{1}{C_3}q_2 = V$$

$$L_2\ddot{q}_2 + R\dot{q}_2 + \left(\frac{1}{C_2} + \frac{1}{C_3}\right)q_2 - \frac{1}{C_3}q_1 = 0$$



4-2-3 Systèmes à trois degrés de liberté :

Système #20 : Système mécanique en translation



Modélisation par équations différentielles (Newton) :

$$\sum_{i} F_{i} = m\ddot{x}$$

 k_i : Constante de ressort, f_{vi} : Constante de frottement, F : Force externe, $q_i=x_i,\ i=1,2,3$

$$-f_{v2}(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) - k_1 x_1 = m_1 \ddot{x}_1$$

$$F - f_{v2}(\dot{x}_2 - \dot{x}_1) - f_{v1}\dot{x}_2 - k_2(x_2 - x_3) = m_2\ddot{x}_2$$

$$-f_{v3}\dot{x}_3 - k_2(x_3 - x_2) = m_3\ddot{x}_3$$

$$T = \frac{1}{2}m_1\dot{x}_1^2 + \frac{1}{2}m_2\dot{x}_2^2 + \frac{1}{2}m_3\dot{x}_3^2$$

$$D = \frac{1}{2}f_{v1}\dot{x}_2^2 + \frac{1}{2}f_{v2}(\dot{x}_1 - \dot{x}_2)^2 + \frac{1}{2}f_{v3}\dot{x}_3^2$$

$$U = \frac{1}{2}k_1x_1^2 + \frac{1}{2}k_2(x_2 - x_3)^2$$

$$q_1 = x_1$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}_1} \right) - \frac{\partial T}{\partial x_1} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}_1} + \frac{\partial U}{\partial x_1} = 0$$

$$\frac{d}{dt}(m_1\dot{x}_1) - 0 + f_{v2}(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) + k_1x_1 = 0$$

$$m_1 \ddot{x}_1 = -f_{v2} (\dot{x}_1 - \dot{x}_2) - k_1 x_1$$

$$q_2 = x_2$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}_2} \right) - \frac{\partial T}{\partial x_2} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}_2} + \frac{\partial U}{\partial x_2} = F$$

$$\frac{d}{dt}(m_2\dot{x}_2) - 0 + f_{v1}\dot{x}_2 - f_{v2}(\dot{x}_1 - \dot{x}_2) + k_2(x_2 - x_3) = F$$

$$m_2\ddot{x}_2 = f_{v2}(\dot{x}_2 - \dot{x}_1) - f_{v1}\dot{x}_2 - k_2(x_2 - x_3) + F$$

$$q_3 = x_3$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{x}_3} \right) - \frac{\partial T}{\partial x_3} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}_3} + \frac{\partial U}{\partial x_3} = 0$$

$$\frac{d}{dt}(m_3\dot{x}_3)-0+f_{v3}\dot{x}_3-k_2(x_2-x_3)=0$$

$$m_3\ddot{x}_3 = -f_{v3}\dot{x}_3 + k_2(x_2 - x_3)$$

Nous retrouverons les mêmes équations obtenues en appliquant la méthode d'analyse de Newton.