

Électrocinétique : ressort amorti

- /10 [1] On suppose le système mécanique suivant, constitué du point M de masse m accroché à un ressort idéal mais subissant des frottements fluides. On travaille dans le référentiel $\mathcal{R}_{\text{sol}}(O', x, y, t)$ supposé galiléen, avec le repère $(O', \vec{u}_x, \vec{u}_y)$. On repère la masse par rapport à sa position d'équilibre : $x(t) = \ell(t) - \ell_0$. On suppose le ressort initialement détendu tel que $x(0) = x_0 > 0$, lâché sans vitesse initiale.

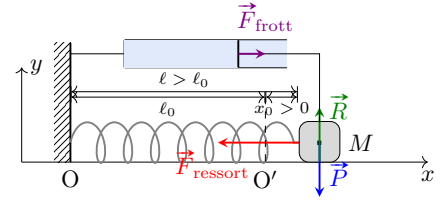


FIGURE 6.1

Effectuer un bilan des forces puis déterminer l'équation différentielle sous forme canonique de $x(t)$ pour $t \geq 0$. Déterminer les expressions de ω_0 et Q , résoudre l'équation différentielle pour un régime pseudo-périodique.

Exprimer la période T des oscillations amorties en fonction de la période T_0 des oscillations harmoniques, donner *sans démonstration* l'approximation de t_{95} et **tracer la solution**, avec $Q \approx 3$.

◇ Bilan des forces :

Poids	$\vec{P} = m\vec{g} = -mg\vec{u}_y$
Réaction normale	$\vec{R} = R\vec{u}_y$
Force de rappel	$\vec{F}_r = -kx(t)\vec{u}_x$
Force de frottement	$\vec{F}_f = -\alpha\vec{v}$

Avec le PFD :

$$\begin{aligned}
 m\vec{a} &= \vec{P} + \vec{R} + \vec{F}_r + \vec{F}_f \\
 \Leftrightarrow m \begin{pmatrix} \frac{d^2x}{dt^2} \\ 0 \end{pmatrix} &= \begin{pmatrix} -kx - \alpha v \\ -mg + R \end{pmatrix} \quad \left. \begin{array}{l} \text{Dvlp}^t \\ \cdot \vec{u}_x \end{array} \right\} \\
 \Rightarrow m \frac{d^2x}{dt^2} + \alpha \frac{dx}{dt} + kx &= 0 \\
 \Leftrightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{dx}{dt} + \omega_0^2 x &= 0 \quad \left. \begin{array}{l} \text{Forme canonique} \end{array} \right\}
 \end{aligned}$$

On détermine l'expression de Q par identification :

$$\begin{aligned}
 \frac{\omega_0}{Q} &= \frac{\alpha}{m} \Leftrightarrow \frac{1}{Q} \sqrt{\frac{k}{m}} = \frac{\alpha}{m} \\
 \Leftrightarrow Q &= \frac{m}{\alpha} \sqrt{\frac{k}{m}} \Leftrightarrow \boxed{Q = \frac{\sqrt{km}}{\alpha}}
 \end{aligned}$$

On part de l'équation caractéristique :

$$r^2 + \frac{\omega_0}{Q}r + \omega_0^2 = 0 \Rightarrow \Delta = \frac{\omega_0^2}{Q^2} (1 - 4Q^2) < 0$$

$$\begin{aligned}
 \Rightarrow r_{\pm} &= \frac{-\frac{\omega_0}{Q} \pm j\sqrt{-\Delta}}{2} \\
 \Leftrightarrow r_{\pm} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \pm j\frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1} \quad \left. \begin{array}{l} \text{On injecte } \Delta \\ \text{et extrait } \frac{\omega_0}{Q} \end{array} \right\} \\
 \Leftrightarrow r_{\pm} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \pm j\Omega \quad \left. \begin{array}{l} \Omega = \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1} \end{array} \right\}
 \end{aligned}$$

Ensuite, avec la forme générale de la solution on a

$$x(t) = \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) [A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)]$$

◇ On trouve A avec la première condition initiale :

$$x(0) = x_0 = 1 [A \cdot 1 + B \cdot 0] = A \Rightarrow \boxed{A = x_0}$$

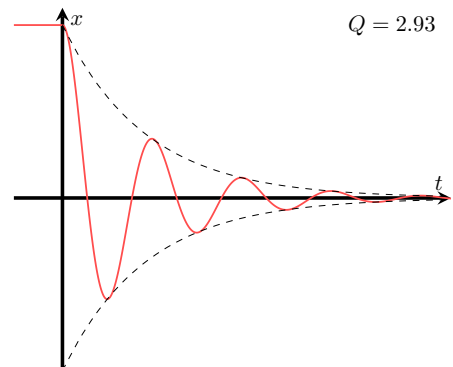
◇ On trouve B avec la seconde CI :

$$\begin{aligned}
 \frac{dx}{dt} &= -\frac{\omega_0}{2Q} \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times [A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t)] \\
 &\quad + \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times [-A\Omega \sin(\Omega t) + B\Omega \cos(\Omega t)] \\
 \Rightarrow \frac{dx}{dt}(0) &= -\frac{\omega_0}{2Q}A + \Omega B = 0 \\
 \Leftrightarrow B &= \frac{\omega_0}{2Q\Omega}x_0 = \frac{x_0}{\sqrt{4Q^2 - 1}}
 \end{aligned}$$

Ainsi, on trouve bien

$$x(t) = x_0 \exp\left(-\frac{\omega_0}{2Q}t\right) \times \left[\cos(\Omega t) + \frac{1}{\sqrt{4Q^2 - 1}} \sin(\Omega t)\right]$$

$$\Rightarrow T = \frac{2\pi}{\Omega} = T_0 \frac{2Q}{\sqrt{4Q^2 - 1}} \quad \text{et} \quad \boxed{t_{95} \approx QT_0}$$


 FIGURE 6.2 – Tracé solution $Q \approx 3$.