

Oscillations.

Pré requis = PFD, poids, force de Hooke, frottements fluide - visqueux.

Résolution d'eq diff du second ordre.

Niveau: L1

Introduction.

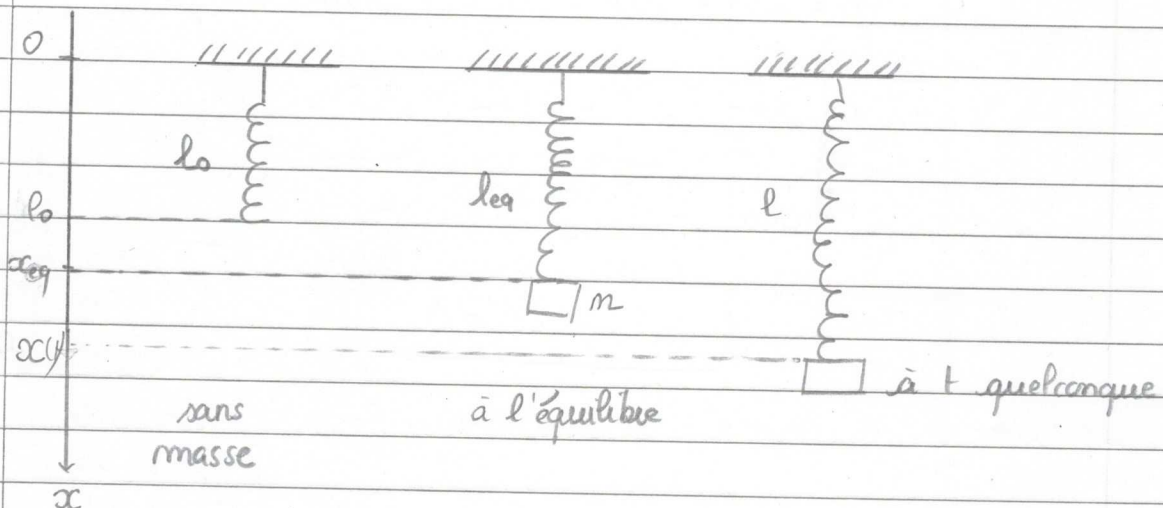
Oscillations: movt périodiques autour d'une position stable
amplitude constante = non amorti $\rightarrow$ métronome
amplitude qui décroît: amorti $\rightarrow$

Au cours de la leçon, on étudie plus précisément, le sys masse-ressort.
Ce dernier peut servir de modèle pour les sismographes ou les liaisons moléculaires.

Comment prédire le movt de la masse?

I/ Oscillations harmoniques non amorties.

1) Description du modèle.



2) Mise en équation.

Sys: masse m .

Ref: référentiel galiléen

2

Bilan des forces: $\vec{P} = m\vec{g} = m\vec{g} \vec{e}_x$

Force de Rappel (Hooke) $F = -k(x - l_0) \vec{e}_x$

PFD: $\frac{d\vec{p}}{dt} = \sum \vec{f}_{ext}$

$$m \frac{d^2x}{dt^2} \vec{e}_x = m\vec{g} \vec{e}_x - k(x - l_0) \vec{e}_x$$

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = mg - k(x - l_0) \vec{e}_x \quad (1)$$

A l'équilibre: $x = x_{eq}$ et $\frac{d^2x}{dt^2} = 0$

$$(1) \Leftrightarrow 0 = mg - k(x_{eq} - l_0)$$

$$mg = +k(x_{eq} - l_0) \quad (2)$$

On insère (2) ds (1)

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = k(x_{eq} - l_0) - k(x - l_0)$$

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = -k(x - x_{eq})$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}(x - x_{eq}) = 0 \quad (3)$$

on pose $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et on fait le chgt de variable suivant:

$$q = x - x_{eq}$$

$$\frac{dq}{dt} = \frac{dx}{dt}$$

$$\frac{d^2q}{dt^2} = \frac{d^2x}{dt^2}$$

donc (3) $\Leftrightarrow$

$$\boxed{\frac{d^2q}{dt^2} + \omega_0^2 q = 0}$$

3) Résolution.

on peut vérifier que la solution de l'équation est de la forme :

$$q(t) = \underbrace{Q_m}_{\text{amplitude}} \cos(\underbrace{\omega_0 t + \phi}_{\text{phase}})$$



→ projeter l'animant^o (4)
 $\lambda = 0$

modif ω_0

T_0 : période propre.
 $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$

commence.

$f_0 = \frac{\omega_0}{2\pi}$ fréquence propre.

$$x(t) = x_{eq} + q(t)$$

La détermination de Q_m et ϕ se fait à partir des conditions initiales: $q(0)$ et $\dot{q}(0)$.

II/ Oscillations harmoniques amorties.

1) Description du modèle.

prendre en compte des frottements:

$$\vec{f} = -h\vec{v} = -h\frac{dx}{dt}\vec{e}_x$$

2) Mise en équation

$$\text{PFD} \quad m\frac{d^2x}{dt^2}\vec{e}_x = mg\vec{e}_x - k(x-p_0)\vec{e}_x - h\frac{dx}{dt}\vec{e}_x$$

$$m\frac{d^2x}{dt^2} = mg - k(x-p_0) - h\frac{dx}{dt}$$

$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{h}{m} \frac{dx}{dt} + \frac{k}{m} (x - l_0) = g$$

à l'équilibre $\frac{d^2x}{dt^2} = \frac{dx}{dt} = 0$.

$$\frac{k}{m} (x_{eq} - l_0) = g$$

de plus on pose $q = x - x_{eq}$

$$\frac{d^2q}{dt^2} + \frac{h}{m} \frac{dq}{dt} + \frac{k}{m} q = 0$$

on pose: $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et $Q = \frac{m}{h} \sqrt{\frac{k}{m}}$ facteur de qualité

$$[Q] = \frac{M}{M T^{-1}} \sqrt{\frac{M T^{-2}}{M}}$$

$$= T \times T^{-1} = \text{ss dimension.}$$

$$\frac{d^2q}{dt^2} + \frac{\omega_0}{Q} \frac{dq}{dt} + \omega_0^2 q = 0$$

on vérifie bien que $h \rightarrow 0$ (peu frottement)

$$Q \rightarrow \infty$$

$$\frac{\omega_0}{Q} \rightarrow 0 = \text{oscillateur amorti}$$

3) Résolution:

équation caractéristique: $r^2 + \frac{\omega_0}{Q} r + \omega_0^2 = 0$

$$\Delta = \left(\frac{\omega_0}{Q}\right)^2 - 4\omega_0^2 = \left(\frac{\omega_0}{Q}\right)^2 \underbrace{(1 - 4Q^2)}_{\text{signe de } \Delta}$$

$Q < \frac{1}{2}$ $\Delta > 0 \Rightarrow$ apériodique.

$$q(t) = A e^{r_1 t} + B e^{r_2 t}$$

dans simulation: $x_0 = 70 \text{ mm}$

$v_0 = 65 \text{ mm.s}^{-1}$

$\lambda = 1,5 \text{ s}^{-1}$

$\omega = 1,8 \text{ rad.s}^{-1}$

- $Q = 1/2 \Rightarrow \Delta = 0$ Critique.

$$r = \frac{-\omega_0}{2Q} = -\omega_0$$

$$q(t) = (At + B)e^{-\omega_0 t}$$

simulation: $x_0 = 70 \text{ mm}$

$$\lambda = 1,2 \text{ s}^{-1}$$

$$v_0 = 65 \text{ mm s}^{-1}$$

$$\omega = 1,8 \text{ rad}$$

- $Q > 1/2 \quad \Delta > 0$ peu de frottement.

$$r_{1,2} = \frac{-\omega_0}{2Q} \pm j \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1}$$

$$\Omega = \frac{\omega_0}{2Q} \sqrt{4Q^2 - 1} \quad \text{pseudo période}$$

$$\lambda = \frac{\omega_0}{2Q} = \text{facteur d'amortissement}$$

$$q(t) = D e^{-\lambda t} \cos(\Omega t + \varphi)$$

simulation: $x_0 = 70 \text{ mm}$

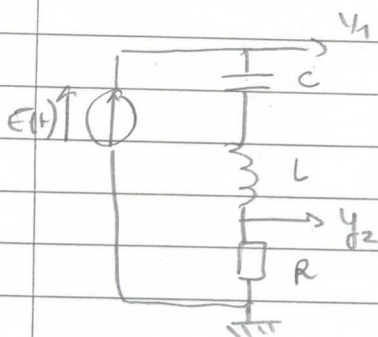
$$v_0 = 65 \text{ mm s}^{-1}$$

$$\lambda = 0,2 \text{ s}^{-1}$$

$$\omega = 1,8 \text{ rad}$$

III / Oscillations en régime

1) Étude du circuit RLC.



$$E(t) = LC \frac{d^2 u_c}{dt^2} + RC \frac{du_c}{dt} + u_c$$

$$E_0 \cos(\omega t) = LC \frac{d^2 u_c}{dt^2} + RC \frac{du_c}{dt} + u_c$$

Equations complexes :

$$LC \frac{d^2 \underline{u}}{dt^2} + RC \frac{d\underline{u}}{dt} + \underline{u} = \underline{\epsilon}(t) = \underline{\epsilon}_0 e^{j\omega t}$$

Solution de la forme $\underline{u}(t) = \underline{u}_0 e^{j\omega t}$.

$$\text{avec } \underline{u}_0 = \frac{\underline{\epsilon}_0}{-LC\omega^2 + jRC\omega + 1}$$

On peut retrouver la solut^o réelle :

$$u_0 = |\underline{u}_0| \quad \phi = \arg(\underline{u}_0)$$

/

phase à l'origine.

$$u_2 = u_0 \sin(\omega t + \varphi) \quad \phi = \text{Arctan} \left(\frac{1 - LC\omega^2}{RC\omega} \right)$$

$$|\underline{u}_0| = \frac{\epsilon_0}{\sqrt{(1 - LC\omega^2)^2 + (RC\omega)^2}}$$

→ Comparaison oscillateur méca / élec. tableau p 186-187
 précis Electrotechnique
 Rosset

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad \text{et} \quad \alpha = \frac{R}{2L\omega_0} = \frac{1}{2} RC\omega_0$$

|

coef amortissement

$$x = \frac{\omega}{\omega_0}$$

$$\text{on peut écrire : } u_0 = \frac{\epsilon_0}{\sqrt{(1 - x^2)^2 + 4\alpha^2 x^2}}$$

$$\phi = -\frac{\pi}{2} + \text{Arctan} \left(\frac{1 - x^2}{2\alpha x} \right)$$

2) Etude de la résonance:

facteur de qualité: $Q = \frac{1}{2\alpha}$.

Courbe fig 6 p 188 précis.

→ paramètre par α . g_α .

on voit $y(1) = Q$.

$$\rightarrow \alpha > \frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow Q < \frac{1}{2\sqrt{2}}$$

l'amplitude M_0 des oscillat° décroît ac ω

$$\rightarrow \alpha < \frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow Q > \frac{1}{2\sqrt{2}}$$

l'amplitude passe vers un max avant de décroître rapidement

→ trouver largeur de pic ac $G_{\max} \sqrt{2}$
(TP L2).