

■ Oscillateur harmonique amorti en régime sinusoïdal forcé

Ex-M5.1 Sismographe

on considère un capteur d'amplitude constitué par un support et une masse m reliés par un ressort et un amortisseur en parallèle.

L'amortisseur exerce en A : $\vec{F}_A = -h(\vec{v}_A - \vec{v}_B)$
 et le ressort exerce en C : $\vec{T}_C = -k(\vec{DC} - D_0C_0)$.

Le support, le ressort et l'amortisseur sont de masse négligeable.

Le ressort a pour constante de raideur k et pour longueur à vide l_0 (notée D_0C_0).

On suppose que le support est solidaire du carter d'une machine animée d'un mouvement sinusoïdal vertical $x_1 = b \sin \omega t$ par rapport à un référentiel galiléen \mathcal{R}_0 ((Oxy) étant lié à \mathcal{R}_0).

1) Déterminer l'équation que vérifie x_e (position de la masse à l'équilibre dans \mathcal{R}_0 lorsque $x_1 = 0$).

2) Écrire l'équation différentielle du mouvement de m dans \mathcal{R}_0 .

Si on pose $X = x - x_1 - x_e$, montrer que l'équation peut se mettre sous la forme :

$$\ddot{X} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{X} + \omega_0^2 X = A \sin \omega t \quad \text{⊛}$$

Résoudre cette équation. (Principe du sismographe.)

Rép : 1) Écrire, pour la masse m , le **P.F.D.** à l'équilibre ① $\rightarrow x_e = l_0 + \frac{mg}{k} + a$

2) Écrire le **P.F.D.** hors équilibre ②; ② - ① $\rightarrow m\ddot{x} = -k(x(t) + x_1 - x_e) - h(\dot{x} - \dot{x}_1)$.

D'où ⊛ avec $A = b\omega^2$, $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et $Q = \frac{m\omega_0}{h}$, de solution $X(t) = X_m \sin(\omega t + \varphi)$, avec $X_m = \frac{A}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \left(\frac{\omega\omega_0}{Q}\right)^2}}$ et $\varphi = -\frac{\pi}{2} - \arctan \left[Q \left(\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right) \right]$. Au final : $x(t) = X(t) + x_1(t) + x_e$.

Ex-M5.2 Déphasage de la vitesse par rapport à la force excitatrice

Soit $m\ddot{x} + h\dot{x} + kx = f(t)$ l'équation du mouvement d'un oscillateur soumis à une force excitatrice $f(t) = F_m \cos(\omega t + \psi)$.

\rightarrow Calculer, en régime forcé :

1) le déphasage φ_v de la vitesse $v(t)$ par rapport à la force ; en particulier, montrer que :

$$\sin \varphi_v = \frac{\left(\frac{\omega_0^2}{\omega} - \omega \right) \frac{V_m}{F_m}}{\frac{F_m}{m}} \quad \text{et} \quad \cos \varphi_v = \frac{2\alpha V_m}{\frac{F_m}{m}} \quad \text{(Que représentent } \omega_0, V_m \text{ et } \alpha \text{?)}$$

2) la travail \mathcal{T} fourni à chaque période T , par la force à l'oscillateur.

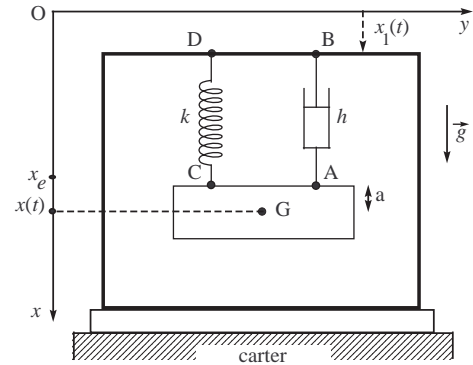
Rép : 2) Partir du travail élémentaire fourni par la force excitatrice : $\delta\mathcal{T} = f(t).dx = f(t).v(t)dt = F_m \cos(\omega t + \psi).V_m \cos(\omega t + \varphi)dt = \frac{F_m V_m}{2} [\cos(\psi - \varphi) + \cos(2\omega t + \psi + \varphi)]dt$.

Sur une période $\mathcal{T} = \int_0^T \delta\mathcal{T} \dots \rightarrow \mathcal{T} = \frac{hV_m^2}{2}T$

Ex-M5.3 Oscillations forcées d'un véhicule sur une route ondulée

Une automobile est sommairement modélisée par une masse m placée en M et reposant sur une roue de centre O, par l'intermédiaire d'un ressort de raideur k mis en parallèle sur un amortisseur de coefficient de frottement h . En routes circonscrites, l'axe OM reste vertical.

On se propose d'examiner le comportement du véhicule lorsqu'il a la vitesse v sur une route

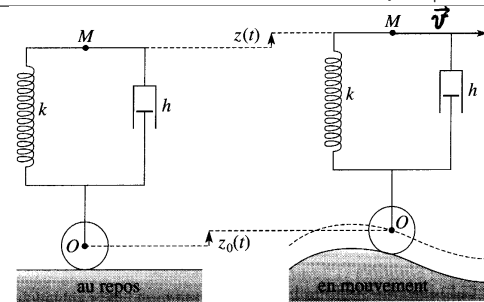


dont le profil impose au centre O de la roue une élongation

$$z_O(t) = a \cos\left(2\pi \frac{x}{\lambda}\right)$$

par rapport à sa position d'équilibre.

On repère le mouvement de la masse par son élongation $z(t)$ par rapport à sa position d'équilibre quand le véhicule est au repos.



On rappelle qu'un amortisseur placé entre O et M exerce sur M une force de frottement fluide proportionnelle à la vitesse relative de M par rapport à O : $\vec{F}_r = -h(\dot{z}_M - \dot{z}_O) \vec{e}_z$.

- 1) Établir l'équation différentielle en $z(t)$ du mouvement de la masse, lorsque le véhicule se déplace à vitesse constante v .
- 2) Déterminer l'amplitude du mouvement d'oscillation vertical du véhicule en régime permanent.
- 3) À quelle allure convient-il de rouler pour que cette amplitude soit aussi faible que possible ?

Rép : 1) $m\ddot{z} = -k(z(t) - z_O(t)) - h(\dot{z} - \dot{z}_O)$, avec $z_O = a \cos(\omega t)$, comme $x = v.t$ et en posant $\omega = \frac{2\pi v}{\lambda}$; $\ddot{z} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{z} + \omega_0^2 z = \omega_0^2 z_O(t) + \frac{\omega_0}{Q} \dot{z}_O(t)$, en posant $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et $Q = \frac{m\omega_0}{h}$; 2)

$$Z_m = \frac{a \sqrt{1 + \left(\frac{\omega}{Q\omega_0}\right)^2}}{\sqrt{\left(1 - \frac{\omega^2}{\omega_0^2}\right)^2 + \left(\frac{\omega}{Q\omega_0}\right)^2}}$$

Ex-M5.4 Modélisation d'un haut-parleur

On modélise la partie mécanique d'un haut-parleur à l'aide d'une masse m , se déplaçant horizontalement sans frottement le long de l'axe (O, \vec{e}_x) . Cette masse m , assimilée à un point matériel M (m), est reliée à un ressort de longueur à vide ℓ_0 et de raideur k , ainsi qu'à un amortisseur fluide de constante f . Elle est soumise à une force $\vec{F}(t)$, imposée par le courant $i(t)$ entrant dans le haut-parleur.

On a : $F(t) = K i(t) \vec{e}_x$, avec K une constante.

On travaille dans le référentiel terrestre considéré galiléen $\mathcal{R}_g(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y)$.

On suppose que le courant $i(t)$ est sinusoïdal : $i(t) = I_m \cos(\omega t)$

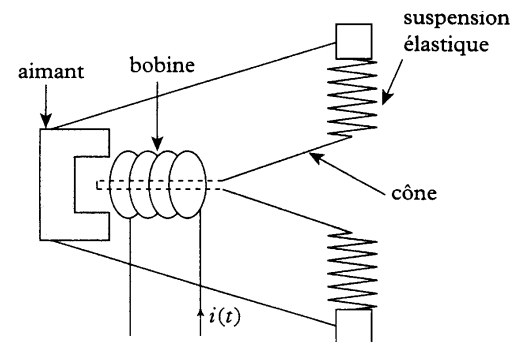
Données : $m = 10 \text{ g}$; $k = 15\,000 \text{ N.m}^{-1}$; $K = 200 \text{ N.A}^{-1}$ et $I_m = 1 \text{ A}$.

- 1) Écrire l'équation différentielle vérifiée par la position de la masse m .
 - 2) La normaliser. On veut $Q = \frac{1}{\sqrt{2}}$. Calculer alors la valeur du coefficient f .
 - 3) Déterminer l'expression de la réponse forcée $x(t)$ et la mettre sous la forme $X_m \cos(\omega t + \varphi)$.
- Donnée :** $\omega = 6\,280 \text{ rad.s}^{-1}$
- 4) Tracer l'allure de la courbe donnant $\omega \rightarrow X_m(\omega)$. En déduire la bande passante du système.

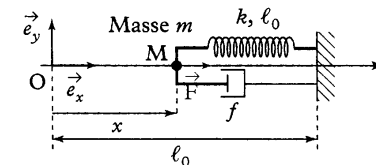
Rép : 1) $\ddot{x} + \frac{f}{m} \dot{x} + \frac{k}{m} x = \frac{K}{m} I_m \cos(\omega t)$; 2) $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et $Q = \frac{m\omega_0}{f} = \frac{\sqrt{km}}{f}$

A.N. : $f \simeq 17,3 \text{ kg.s}^{-1}$ (ou N.s.m^{-1}); 3) $\omega_0 \simeq 1\,225 \text{ rad.s}^{-1}$, $\omega = 6\,280 \text{ rad.s}^{-1}$, $X_m = 0,5 \text{ mm}$ et $\varphi = -164^\circ = -2,86 \text{ rad}$, soit : $x(t) = 0,5 \cdot 10^{-3} \cos(6\,280t - 2,86)$ (en m);

4) $X_m(\omega_c) = \frac{K I_m}{m\omega_0^2} \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{\omega_c^4}{\omega_0^4}}} = \frac{X_m(\text{max})}{\sqrt{2}} \Leftrightarrow \omega_c = \omega_0$



Modèle mécanique



Ex-M5.5 Pourquoi le ciel est-il bleu ?

THOMSON a proposé un modèle d'atome dans lequel chaque électron (M) est élastiquement lié à son noyau (O) (il est soumis à une force de rappel passant par le centre de l'atome ; $\vec{F}_e = -k \overrightarrow{OM}$). Nous supposons que ce électron est freiné par une force de frottement de type fluide proportionnelle à sa vitesse $\vec{F}_r = -h \vec{v}$ et que le centre O de l'atome est fixe dans le référentiel d'étude supposé galiléen. Nous cherchons à étudier l'action d'une onde lumineuse caractérisée par un champ électrique $\vec{E}(t) = E_0 \cos(\omega t) \vec{e}_x$, de pulsation ω (provenant du Soleil) sur un électron d'un atome de l'atmosphère, représenté à l'aide du modèle de THOMSON.

6 Données : $m = 9,1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$; $e = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ C}$; $k = 100 \text{ N.m}^{-1}$; $h = 10^{-20} \text{ kg.s}^{-1}$.

- 1)** Écrire l'équation différentielle vectorielle du mouvement de l'électron, puis la normaliser. (« la normaliser » = comprendre qu'il faut l'écrire sous sa forme « canonique »).
- 2)** Déterminer le régime forcé (solution particulière de l'équation différentielle).
- 3)** Simplifier l'expression précédente sachant que le rayonnement visible provenant du Soleil possède des longueurs d'onde s'étendant de $\lambda_b = 400 \text{ nm}$ (bleu) à $\lambda_r = 800 \text{ nm}$ (rouge), longueurs d'onde du champ $\vec{E}(t)$.
- 4)** Sachant que l'électron diffuse dans toutes les directions un rayonnement dont la puissance moyenne est proportionnelle au carré de l'amplitude de son accélération, expliquer pourquoi le ciel est bleu.

Rép : 1) $\overrightarrow{OM} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{\overrightarrow{OM}} + \omega_0^2 \overrightarrow{OM} = -\frac{e}{m} \vec{E}(t)$, avec $\omega_0 = \sqrt{k/m}$ et $Q = \frac{m\omega_0}{h}$; **2)** $\overrightarrow{OM}(t) = X_m \cos(\omega t + \varphi) \vec{e}_x$, avec $X_m = \frac{eE_0}{m\omega_0^2} \frac{1}{\sqrt{\left(\frac{\omega^2}{\omega_0^2} - 1\right)^2 + \frac{1}{Q^2} \frac{\omega^2}{\omega_0^2}}}$ et $\varphi = \frac{\pi}{2} - \arctan Q \left(\frac{\omega}{\omega_0} - \frac{\omega_0}{\omega} \right)$;

3) $\lambda_{b/r} = \frac{2\pi c}{\omega_{b/r}}$ (\rightarrow Cf Cours **O1.1.1.a**) : $\lambda = c.T = c \cdot \frac{2\pi}{\omega}$, comparer les valeurs de ω_b, ω_r avec celle de ω_0 , en déduire : $X_m \simeq \frac{eE_0}{m\omega_0^2}$ et $\varphi \simeq \pi$; **4)** Comme $\ddot{\overrightarrow{OM}} \simeq \frac{e\omega^2}{m\omega_0^2} E_0 \cos(\omega t) \vec{e}_x$, on a $\langle \mathcal{P}_{b/r} \rangle = K \times (\text{amplitude de l'accélération})^2 = K \left(\frac{e\omega_{b/r}^2}{m\omega_0^2} E_0 \right)^2$, soit $\frac{\langle \mathcal{P}_b \rangle}{\langle \mathcal{P}_r \rangle} = \left(\frac{\lambda_r}{\lambda_b} \right)^4 = 16$.