

Rappel sur l'action d'un système linéaire, dont on connaît la fonction de transfert en régime harmonique :

$$\text{Si } v_e(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(\omega_n t + \varphi_n),$$

$$v_s(t) = a_0 \times \underline{H}(j \times 0) + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \times |\underline{H}(j\omega_n)| \cos(\omega_n t + \varphi_n + \arg(\underline{H}(j\omega_n)))$$

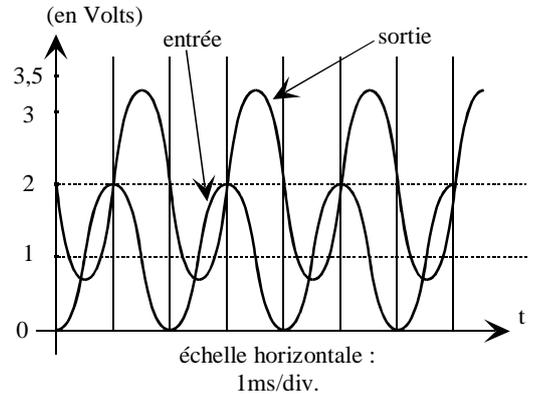
Et le module  $|\underline{H}(j\omega_n)|$  et l'argument  $\arg(\underline{H}(j\omega_n))$  sont à calculer pour chacune des pulsations  $\omega_n$  présentes dans la décomposition du signal d'entrée en sinusoïdes (cad sa décomposition « harmonique »).

### Eq03.1

Soit la fonction de transfert suivante : 
$$\underline{H}(j\omega) = \frac{G}{1 + 2\zeta j \frac{\omega}{\omega_0} - \left(\frac{\omega}{\omega_0}\right)^2}$$

1°) Cette fonction de transfert correspond à celle d'un filtre passe-bas d'ordre 2. En effet, elle est écrite ici sous sa forme canonique bien connue. Et on voit bien que le module de la fonction de transfert est fini pour  $\omega = 0$ , et tend vers 0 pour  $\omega \rightarrow \infty$ .

2°) On impose en entrée du filtre le signal repéré ci-contre (celui du bas), et on récupère en sortie l'autre signal du dessin (celui du haut)



Le signal d'entrée est ici de la forme  $v_e(t) = a_0 + a_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1)$ ,

avec  $a_0 = 1,0 \text{ V}$  et  $a_1 = 1,0 \text{ V}$  et  $\omega_1 = 2\pi f_1$  avec  $f_1 = 0,50 \text{ kHz}$ .

La composante continue passe de  $a_0 = 1,0 \text{ V}$  en entrée à  $a_0 \times \underline{H}(j \times 0) = 2,0 \text{ V}$  en sortie

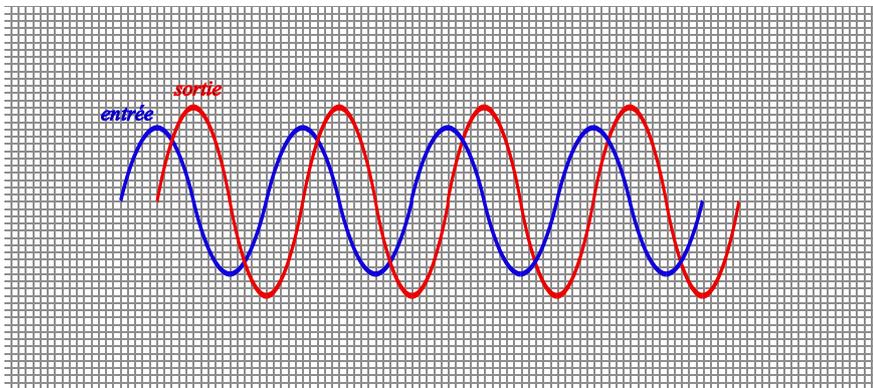
Donc  $\underline{H}(j \times 0) = 2,0$ , d'où  $G = 2,0$ .

De plus, l'unique sinusoïde présente dans le signal d'entrée (de fréquence  $f_1$ ) a son amplitude d'entrée

$a_1 = 1,0 \text{ V}$  qui devient  $a_1 \times |\underline{H}(j\omega_1)| \approx 1,3 \text{ V}$ . Mais  $|\underline{H}(j\omega_1)|$  fait intervenir à la fois  $\omega_0$  et  $\zeta$ , donc il nous faut une autre équation.

Regardons le déphasage entre l'entrée et la sortie, autre source d'information :

Pour clarifier les choses, redessinons uniquement la partie sinusoïdale des signaux d'entrée et de sortie (c'est-à-dire retirons les composantes continues, comme on pourrait le faire sur un oscilloscope, en passant en mode AC) :



1,0 ms par carreau

La sortie est en retard (plus à droite) d'un demi carreau. Or, 1 période, c'est-à-dire  $2\pi$ , représente ici 2 carreaux. Donc la sortie est déphasée par rapport à l'entrée de  $-\frac{\pi}{2}$ . Cela signifie qu'à la fréquence à laquelle se trouve la composante sinusoïdale du signal d'entrée,  $\underline{H}(j\omega)$  est un imaginaire pur (et même  $j$  multiplié par un réel négatif).

Donc, à cette fréquence, le dénominateur doit être imaginaire pur, d'où  $1 - \left(\frac{\omega_1}{\omega_0}\right)^2 = 0$ , puis  $\omega_1 = \omega_0$ .

Or l'échelle horizontale donne  $T_1 = 2,0 \text{ ms}$ , donc  $\omega_0 = \omega_1 = \frac{2\pi}{T_1} = 3,1 \cdot 10^3 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$ .

Pour finir, on utilise le module de la fonction de transfert : à la pulsation  $\omega_1$ ,  $|\underline{H}(j\omega_1)| = \frac{G}{|2j\zeta|} = \frac{G}{2\zeta}$ .

Ainsi,  $\frac{G}{2\zeta} = \frac{1,3}{1,0} = 1,3$  puis  $\zeta = \frac{1}{1,3} = 0,77$ .

**MC09.3** Soit un ressort sans masse de longueur à vide  $L_0$  et de raideur  $k$ .

Une de ses extrémités est fixée en un point A de l'axe Oz, à une distance  $d$  de O. A est immobile.

1°) Exprimer les forces qui agissent sur la masse  $m$ , assujettie à se déplacer, sans frottements, sur l'axe Ox.

2°) Montrer que les forces, soit ne travaillent pas, soit dérivent d'une énergie potentielle.

On donne :  $E_{p\text{el}}(x) = \frac{1}{2}k(\sqrt{x^2 + d^2} - L_0)^2$ .

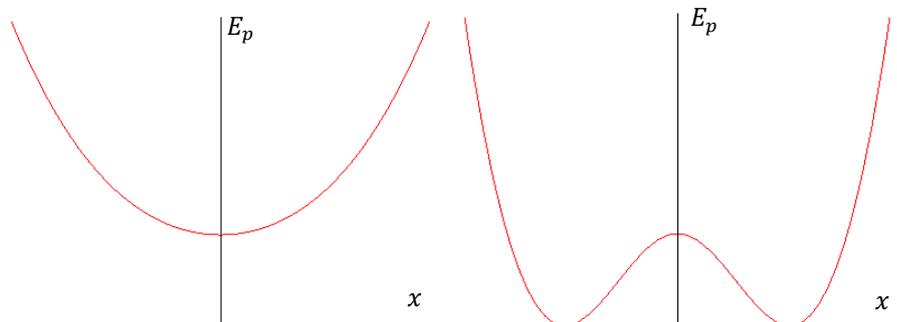
3°) Exprimer l'énergie mécanique. Se conserve-t-elle ?

4°) Déterminer les positions d'équilibre selon que  $d < L_0$  ou  $d \geq L_0$ .

5°) On donne les deux profils suivants d'énergie potentielle. Lequel correspond à  $d < L_0$  ? et à  $d \geq L_0$  ?

6°) On lâche la masse  $m$  à la position  $x_0 > 0$ . Que se passe-t-il dans le cas  $d < L_0$  ? et dans le cas  $d \geq L_0$  ?

Discuter selon la valeur de  $x_0$ .



1°) Il y a trois forces qui agissent sur la masse  $m$  :

- Son poids  $m\vec{g}$ , vertical descendant ;
- La force d'élasticité du ressort, parallèle à  $\overrightarrow{AB}$  ;
- L'action de la tige horizontale, qui est verticale aussi puisqu'il y a glissement sans frottements.

2°) Le poids ne travaille pas car le mouvement est horizontal.

L'action de la tige non plus, pour les mêmes raisons.

Seule la force d'élasticité travaille, mais elle dérive d'une énergie potentielle.

3°) L'énergie mécanique est  $E_m = E_c + E_p = E_c + E_{pp} + E_{pel}$ .

Elle se conserve car les forces non conservatives (ici l'action du support) ne travaillent pas.

On remarque que, puisque le mouvement est horizontal,  $E_{pp}$  reste constant.

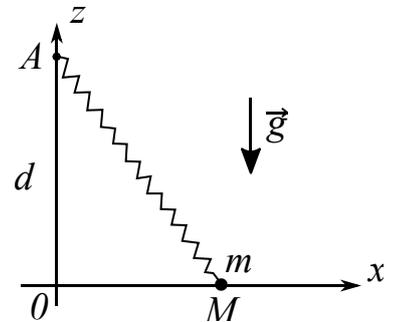
Donc finalement, en posant  $E'_m = E_c + E_{pel}$ ,  $E'_m$  se conserve au cours du mouvement.

Et  $E'_m = \frac{1}{2}m\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \frac{1}{2}k(\sqrt{x^2 + d^2} - L_0)^2$ .

4°) Les positions d'équilibre correspondent à  $\frac{dE_{pel}}{dx} = 0$ ,

d'où  $\frac{1}{2} \times k \times 2 \times (\sqrt{x^2 + d^2} - L_0) \times \frac{2x}{2\sqrt{x^2 + d^2}} = 0$ ,

puis  $(\sqrt{x^2 + d^2} - L_0) \times x = 0$ .



Ou bien  $x = 0$ , ou bien  $x^2 + d^2 = L_0^2$ ,  
 C'est-à-dire : ou bien  $x = 0$ , ou bien  $x^2 = L_0^2 - d^2$ .  
 Cette dernière équation n'est possible que pour  $d \leq L_0$ .  
 En résumé,

- pour  $d < L_0$ , il y a 3 positions d'équilibre possibles :  $x = 0$ ,  $x = \sqrt{L_0^2 - d^2}$ ,  $x = -\sqrt{L_0^2 - d^2}$ .
- pour  $d \geq L_0$ , il y a 1 position d'équilibre possible :  $x = 0$ .

5°) Le profil de gauche ne fait apparaître qu'un seul point de tangente horizontale, donc une seule position d'équilibre. C'est donc le cas  $d \geq L_0$ .

Le profil de droite fait apparaître 3 points de tangente horizontale, donc 3 positions d'équilibre (dont deux de valeur opposée). C'est donc le cas  $d < L_0$ .

6°) Si on lâche la masse sans vitesse initiale, on a au démarrage  $E_c = 0$ , donc  $E'_m = E_{p\,el}(x_0)$ .

Et si  $x_0$  ne correspond pas à une position d'équilibre, la masse bouge, donc  $E_c$  devient non nul, mais avec en permanence  $E'_m = Cte = E_{p\,el}(x_0) = E_{p\,el}(x) + E_c(x)$ .

Et puisque  $E_c(x) \geq 0$ , ceci n'est possible que pour les  $x$  vérifiant  $E_{p\,el}(x_0) \geq E_{p\,el}(x)$ .

Les dessins ci-dessous montrent, en vert, les plages de valeurs de  $x$  correspondant à différentes valeurs de  $x_0$ . Ce sont des plages s'étalant entre  $x_0$  et  $x_1$ .

