Les systèmes oscillants

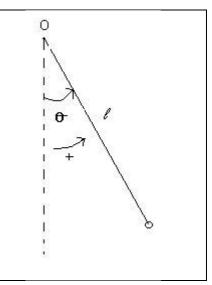
I) Le pendule simple :

Un pendule simple est constitué par un solide de petites dimensions, suspendu par un fil inextensible de longueur ℓ , dont la masse est négligeable devant celle du solide.

La période propre T₀ (lorsque l'oscillateur est en oscillations libres) est la durée d'une oscillation= d'un aller-retour.

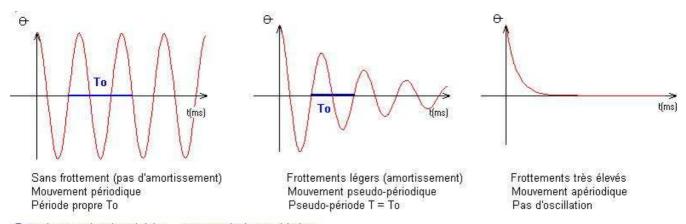
$$\mathsf{T}_0 = 2\pi \times \sqrt{\frac{l}{g}}$$

 T_0 est en secondes (s), ℓ est en mètre (m) et g intensité de la pesanteur (m.s⁻²).



Loi d'isochronisme des petites oscillations : pour des amplitudes θ inférieures à 20° environ, la période T_0 d'un pendule simple est indépendante de l'amplitude des oscillations. Loi des masses : la période T_0 d'un pendule simple est indépendante de la masse m du pendule.

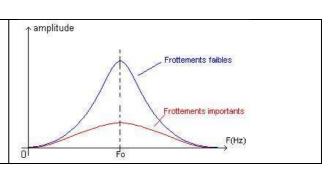
<u>Loi des longueurs</u>: la période T_0 d'un pendule simple est proportionnelle à la racine carré de la longueur ℓ du pendule.



Rappel : pour plus de précision , mesurer plusieurs périodes.

Le pendule de période propre To (de fréquence propre fo) peut-être soumis à des oscillations forcées de période Te (de fréquence fe). Le dispositif imposant les oscillations est appelé excitateur, et celui les subissant est le résonateur.

Pour un amortissement faible, lorsque fe ≈ fo,l'amplitude des oscillations forcées est maximale : on dit qu'il y a résonance.



II) <u>Dispositif solide-ressort :</u>

Force de rappel :

$$\vec{F} = -k x \vec{\imath}$$

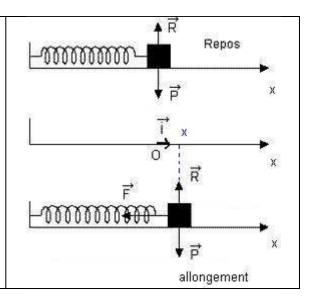
En valeur : F = k |x|

F: valeur de la force de rappel en N

k: constante de raideur du ressort en N.m⁻¹

x : coordonnée de l'allongement du ressort en m

Cette formule est valable que le ressort soit allongé ou comprimé, et quel que soit le sens choisi pour l'axe Ox.



Système : le solide

Référentiel: laboratoire, galiléen

Bilan des forces : le poids, la réaction du support, la force de rappel

Deuxième loi de Newton :

$$\vec{P} + \vec{R} + \vec{F} = m \, \vec{a}$$

Projection sur (Ox):

$$P_x + R_x + F_x = m a_x$$
 $P_x = 0 \text{ et } R_x = 0 \text{ car } \vec{P} \text{ et } \vec{R} \text{ sont perpendiculaires à l'axe (Ox)}$

 $F_x = -F \operatorname{car} \vec{F}$ et (Ox) en sens inverse

$$-F = m a_x$$
 avec $a_x = \ddot{x}$ (dérivée seconde de x) et $F = k x$

$$k \times + m \ddot{x} = 0$$
 ou $\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0$ (équation différentielle du mouvement)

Solution de l'équation différentielle :

$$x = x_m \cos(\frac{2\pi}{T_0})$$
. $t + \phi_0$ avec x_m amplitude du mouvement

et ϕ_0 phase à l'origine

Dérivons une fois : $\dot{x} = -\frac{2\pi}{T_0} x_m \sin(\frac{2\pi}{T_0}) \cdot t + \phi_0$

Dérivons une deuxième fois : $\ddot{x} = -(\frac{2\pi}{T_0})^2 x_m \cos(\frac{2\pi}{T_0}.t + \phi_0)$

On retrouve en vert l'expression de x

Donc:
$$\ddot{x} = -(\frac{2\pi}{T_0})^2 x$$
 on transpose: $\ddot{x} + (\frac{2\pi}{T_0})^2 x = 0$

On compare avec l'équation différentielle du mouvement, et on en déduit que :

$$\frac{k}{m} = \left(\frac{2\pi}{T_0}\right)^2$$
 soit
$$T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}}$$
 avec T_0 période en s, m masse en kg et k constante de

raideur en N.m⁻¹

Pour les différents mouvements (périodiques, pseudo-périodique...) et la résonance, voir page précédente.