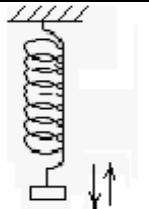


I-Systèmes mécaniques oscillants:

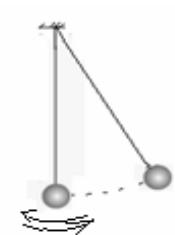
1) Exemples de quelques oscillateurs mécaniques:

On donne quelques exemples de systèmes mécaniques oscillants:

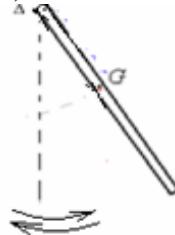
- **Le pendule élastique** : il est constitué d'un corps solide de masse m suspendu à un resort à spires non jointives.
- **Le pendule simple** : il est constitué d'un corps solide de masse m suspendu à l'extremité d'un fil inextensible.
- **Le pendule pesant**: est tout corps solide mobile autour d'un axe ne passant pas par son centre de gravité
- **Le pendule de torsion**: est constitué d'une barre horizontale, fixée à l'extremité d'un fil de torsion.



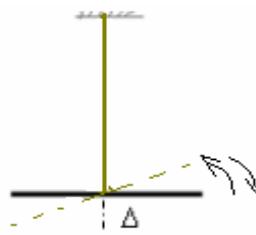
pendule élastique



pendule simple



pendule pesant



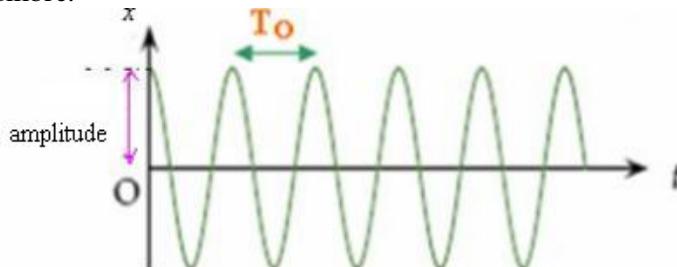
pendule de torsion

D'une façon générale un **oscillateur mécanique**, effectue des oscillations autour de sa position d'équilibre .

2) Caractéristiques des mouvements oscillatoires:

Un mouvement oscillatoire est caractérisé par:

- **Sa position d'équilibre stable** c'est la position à laquelle le système tend à y revenir lorsque l'on en éloigne légèrement.
- **Sa période propre** : c'est le temps mis pour effectuer une oscillation.
- **Son amplitude** : c'est la valeur maximale positive que prend la grandeur qui exprime le décalage ou l'inclinaison de l'oscillateur de sa position d'équilibre.



3) Amortissement des oscillations:

a) Définition:

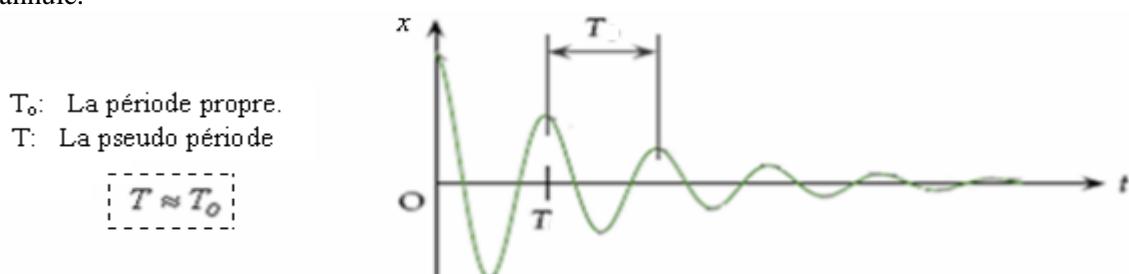
En écartant un pendule élastique de sa position d'équilibre et en le lâchant, l'amplitude des oscillations diminue jusqu'à ce qu'il s'annule: on dit que le mouvement est amorti. Le phénomène d'amortissement est provoqué par les frottements.

Il existe deux types de frottements :

- Le frottement solide qui se fait entre l'oscillateur et un corps solide.
- Le frottement fluide qui se fait entre l'oscillateur et un corps fluide (liquide ou gaz) .

b) Les régimes d'amortissement:

- **Le régime pseudo périodique** : si l'amortissement est faible, l'amplitude des oscillations diminue progressivement jusqu'à ce qu'il s'annule.

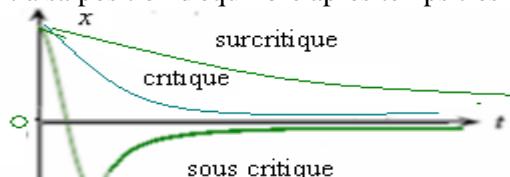


■ **Le régime apériodique** si le frottement est fort les oscillations disparaissent et selon l'importance de l'amortissement on distingue trois régimes:

- **Le régime sous critique** : l'oscillateur effectue une seule oscillation avant de s'arrêter.

- **Le régime critique** : l'oscillateur revient à sa position d'équilibre sans oscillations.

- **Le régime surcritique** l'oscillateur revient à sa position d'équilibre après temps très long sans oscillations.



II-Etude de quelques systèmes mécaniques oscillants:

هذا الملف تم تحميله من موقع Talamid.ma :

1) LE PENDULE ELASTIQUE:

a) Pendule élastique horizontal:

• Dispositif expérimental:

Il est constitué d'un ressort posé sur un banc à coussin d'air horizontal comme l'indique la figure suivante:



Après avoir mis en marche la soufflerie, on écarte la cavalier horizontalement d'une distance x_m puis on le lâche, il effectue des oscillations non amorties.

• Equation différentielle du mouvement:

- Le système étudié {le cavalier}

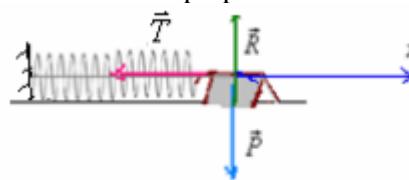
- Bilan des forces : Le cavalier lors de son mouvement oscillatoire est soumis à l'action des forces suivantes:

\vec{P} : son poids.

\vec{R} : la réaction du banc à coussin d'air (elle est perpendiculaire au plan de contact car les frottements sont négligeables).

\vec{T} : la tension du ressort, c'est une force de rappel $\vec{T} = -K \cdot x \cdot \vec{i}$:

(Elle s'oppose toujours à l'allongement du ressort et elle est proportionnelle à cet allongement).



- Application de la deuxième loi de Newton: $\sum \vec{F}_{ext} = m \cdot \vec{a}_G \Rightarrow \vec{P} + \vec{R} + \vec{T} = m \cdot \vec{a}_G$

Par projection sur l'axe ox: $0 + 0 - Kx = m \cdot a_x \Rightarrow -Kx = m \cdot \frac{d^2x}{dt^2} \Rightarrow m \ddot{x} + Kx = 0$

d'où: $\ddot{x} + \frac{k}{m} \cdot x = 0$ C'est l'équation différentielle du mouvement

• Solution de l'équation différentielle du mouvement:

La solution de l'équation différentielle du mouvement: $\ddot{x} + \frac{K}{m} \cdot x = 0$ est une fonction sinusoïdale qui s'écrit sous la forme

suivante:
$$x = x_m \cdot \cos(\omega_o \cdot t + \varphi)$$

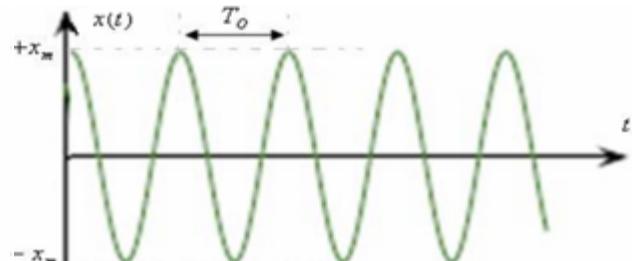
$x(t)$: l'élongation qui est une valeur algébrique exprimée en (m).

x_m : l'amplitude : c'est l'élargissement maximal exprimé en (m).

φ : la phase du mouvement à l'instant $t=0$ en (rad)

ω_o : La pulsation propre en (rad/s) $\omega_o = \frac{2\pi}{T_o}$

T_o : La période propre en (s)



• Période propre du mouvement:

Or la solution de l'équation différentielle: $\ddot{x} + \frac{K}{m} \cdot x = 0$ est: $x(t) = x_m \cdot \cos(\omega_o \cdot t + \varphi)$

$\dot{x} = -x_m \cdot \omega_o \sin(\omega_o \cdot t + \varphi)$ et: $\ddot{x} = -x_m \cdot \omega_o^2 \cos(\omega_o \cdot t + \varphi) = -\omega_o^2 \cdot x(t)$ en remplaçant dans l'équation

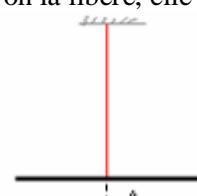
déférentielle: $-\omega_o^2 \cdot x + \frac{K}{m} \cdot x = 0 \Rightarrow -\omega_o^2 + \frac{K}{m} = 0$ d'où $\omega_o = \sqrt{\frac{K}{m}}$:

La période propre du pendule élastique est: $T_o = \frac{2\pi}{\omega_o}$ donc: $T_o = 2\pi \sqrt{\frac{m}{K}}$

2) LE PENDULE DE TORSION: (uniquement pour sc.math et sc physique)

a) Moment du couple de torsion:-

Le pendule de torsion est constitué d'un fil de torsion, et d'une tige homogène horizontale fixée en son milieu à l'extrémités de ce fil. Lorsqu'on écarte la tige de sa position d'équilibre et on la libère, elle se met à osciller autour de sa position d'équilibre.



L'action du fil tordu sur la tige est dû à un ensemble de forces auxquelles on associe un couple de forces appelé couple de torsion.

هذا الملف تم تحميله من موقع Talamid.ma

Le moment du couple de torsion est : $M_t = -C\cdot\theta$

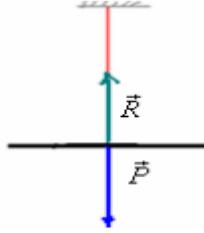
M_t : moment du couple de torsion en (N.m)

C : Constante de torsion en (N.m/rad)

θ : angle de torsion en (rad)

b) Equation différentielle du mouvement:

On écarte la tige de sa position d'équilibre d'un angle θ_m et on la libère sans vitesse initiale.



Bilan des forces qui s'exercent sur la tige :

\vec{P} : son poids.

\vec{R} : réaction du fil de suspension.

La somme des forces de torsion dont le moment est : $M_t = -C\cdot\theta$

En appliquant le principe fondamental de la dynamique : $\Sigma M = J_\Delta \cdot \ddot{\theta} \Rightarrow M\vec{P}_\Delta + M\vec{R}_\Delta + M_t = J_\Delta \cdot \ddot{\theta}$

on a $M\vec{R}_\Delta = 0$ et: $M\vec{P}_\Delta = 0$ donc: $0 + 0 - C\cdot\theta = J_\Delta \cdot \ddot{\theta}$ d'où: $J_\Delta \cdot \ddot{\theta} + C\cdot\theta = 0$

et on obtient l'équation différentielle du mouvement d'un pendule de torsion: $\ddot{\theta} + \frac{C}{J_\Delta} \cdot \theta = 0$

c) Solution de l'équation différentielle du mouvement:

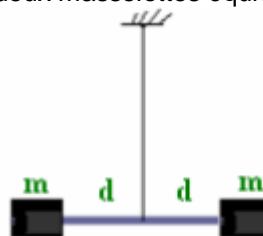
La solution de cette équation différentielle est une fonction sinusoïdale qui s'écrit sous la forme suivante :

$\theta = \theta_m \cdot \cos(\omega_o \cdot t + \varphi)$ donc: $\dot{\theta} = -\theta_m \cdot \omega_o \sin(\omega_o \cdot t + \varphi)$ et: $\ddot{\theta} = -\theta_m \cdot \omega_o^2 \cos(\omega_o \cdot t + \varphi) = -\omega_o^2 \cdot \theta$

En remplaçant dans l'équation différentielle, on a: $-\omega_o^2 \cdot \theta + \frac{C}{J_\Delta} \cdot \theta = 0 \Rightarrow \omega_o^2 = \frac{C}{J_\Delta}$ d'où: $\omega_o = \sqrt{\frac{C}{J_\Delta}}$

La période propre du pendule de torsion : $T_o = \frac{2\pi}{\omega_o}$ donc: $T_o = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta}{C}}$

Remarque : si la tige du pendule de torsion porte deux masselottes équivalentes ayant la même masse (voir figure).



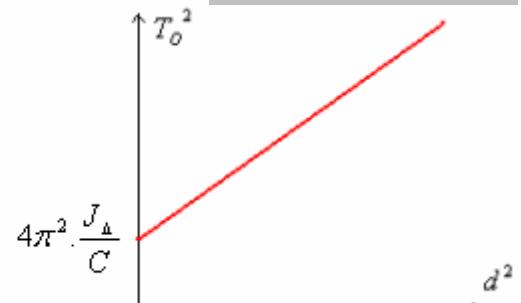
Dans ce cas le moment d'inertie de l'ensemble est : $J'_\Delta = J_\Delta + 2.m.d^2$

et la période propre : $T_o = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta + 2.m.d^2}{C}}$

$$\text{donc: } T_o^2 = 4\pi^2 \cdot \frac{J_\Delta}{C} + \frac{8\pi^2 \cdot m \cdot J_\Delta}{C} \cdot d^2$$

La courbe : $T_o^2 = f(d^2)$ a pour abscisse à l'origine: $4\pi^2 \cdot \frac{J_\Delta}{C}$

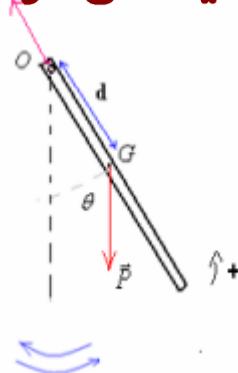
$$\text{et pour coefficient directeur: } \alpha = \frac{\Delta T_o^2}{\Delta d^2} = \frac{8\pi^2 \cdot m \cdot J_\Delta}{C}$$



3) LE PENDULE PESANT: (uniquement pour sc.math et sc physique)

A) Equation différentielle du mouvement:

On écarte le pendule pesant de sa position d'équilibre et on le libère sans vitesse initiale. Appelons θ l'angle que forme OG avec la ligne verticale passant par O.(voir figure).



Pendant son mouvement, le pendule pesant est soumis à l'action des forces suivantes:

\vec{P} : son poids.

\vec{R} : réaction de l'axe de rotation.

En appliquant le principe fondamental de la dynamique : $\Sigma M\vec{F}_\Delta = J_\Delta \cdot \ddot{\theta} \Rightarrow M\vec{P}_\Delta + M\vec{R}_\Delta = J_\Delta \cdot \ddot{\theta}$

$\Rightarrow -P.d \cdot \sin \theta = J_\Delta \cdot \ddot{\theta} \Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{m \cdot g \cdot d}{J_\Delta} \cdot \sin \theta = 0$, pour les faibles oscillations dont $\theta < 15^\circ$ on peut écrire

par approximation : $\sin \theta \approx \theta$ et l'équation différentielle s'écrit : $\ddot{\theta} + \frac{m \cdot g \cdot d}{J_\Delta} \cdot \theta = 0$

b) Solution de l'équation différentielle du mouvement:

La solution de cette équation différentielle est une fonction sinusoïdale qui s'écrit sous la forme suivante :

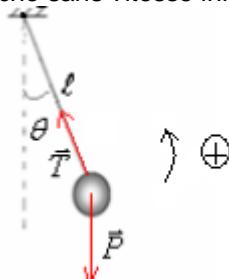
$\theta = \theta_m \cdot \cos(\omega_o \cdot t + \varphi)$ donc: $\dot{\theta} = -\theta_m \cdot \omega_o \sin(\omega_o \cdot t + \varphi)$ et: $\ddot{\theta} = -\theta_m \cdot \omega_o^2 \cos(\omega_o \cdot t + \varphi) = -\omega_o^2 \cdot \theta$

En remplaçant dans l'équation différentielle, on $-\omega_o^2 \cdot \theta + \frac{m \cdot g \cdot d}{J_\Delta} \cdot \theta = 0 \Rightarrow \omega_o^2 = \frac{m \cdot g \cdot d}{J_\Delta}$ d'où: $\omega_o = \sqrt{\frac{m \cdot g \cdot d}{J_\Delta}}$

La période propre du pendule pesant dans le cas des petites oscillations $T_o = \frac{2\pi}{\omega_o}$ donc: $T_o = 2\pi \sqrt{\frac{J_\Delta}{m \cdot g \cdot d}}$

4) LE PENDULE SIMPLE: (uniquement pour sc.math et sc physique)

Lorsqu'on l'écarte de sa position d'équilibre et on le lache sans vitesse initiale, il oscille autour de sa position d'équilibre.



Bilan des forces qui s'exercent sur le corps :

son poids. \vec{P} :

\vec{T} :tension du fil.

En appliquant le principe fondamental de la dynamique : $\Sigma M\vec{F}_\Delta = J_\Delta \cdot \ddot{\theta} \Rightarrow M\vec{P}_\Delta + M\vec{T}_\Delta = J_\Delta \cdot \ddot{\theta}$

et pour les petite oscillation on a : $\sin \theta \approx \theta$ avec: $J_\Delta = m \cdot l^2$ donc: $-P \cdot l \cdot \sin \theta + 0 = J_\Delta \cdot \ddot{\theta} \Rightarrow$

l'équation différentielle du mouvement d'un pendule simple: $\ddot{\theta} + \frac{g}{l} \cdot \theta = 0$

b) Solution de l'équation différentielle du mouvement:

La solution de cette équation différentielle est une fonction sinusoïdale qui s'écrit sous la forme suivante :

$\theta = \theta_m \cdot \cos(\omega_o \cdot t + \varphi)$ donc: $\dot{\theta} = -\theta_m \cdot \omega_o \sin(\omega_o \cdot t + \varphi)$ et: $\ddot{\theta} = -\theta_m \cdot \omega_o^2 \cos(\omega_o \cdot t + \varphi) = -\omega_o^2 \cdot \theta$

En remplaçant dans l'équation différentielle, on a : $-\omega_o^2 \cdot \theta + \frac{g}{l} \cdot \theta = 0 \Rightarrow \omega_o^2 = \frac{g}{l}$ d'où: $\omega_o = \sqrt{\frac{g}{l}}$

La période propre dans le cas des petites oscillations $T_o = \frac{2\pi}{\omega_o}$ donc: $T_o = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$

III-Phénomène de résonance mécanique:

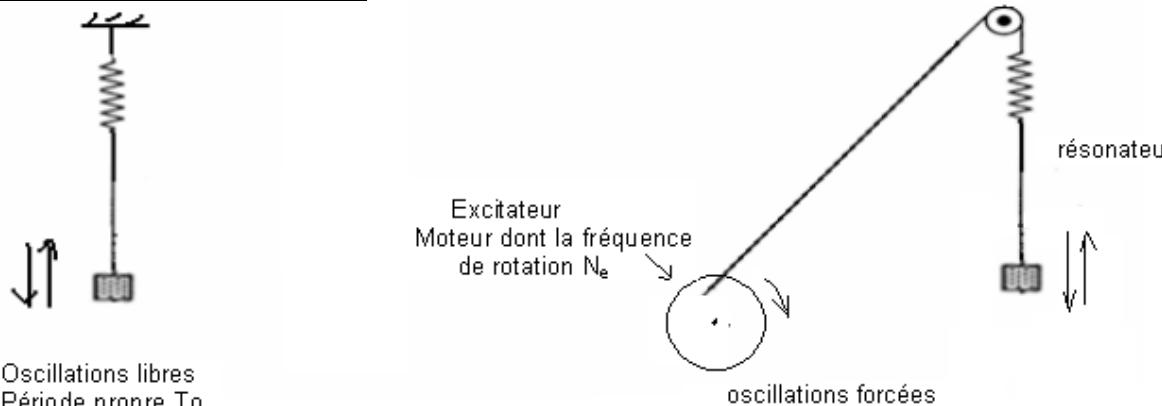
1)Les oscillations forcées:

هذا الملف تم تحميله من موقع Talamid.ma :

Les frottements agissent sur les oscillations mécaniques et leur mouvement devient amorti. et on peut entretenir leur mouvement en récompensant l'énergie dissipée par une méthode convenable à l'oscillateur.

On lie l'oscillateur avec un appareil qui lui fournit l'énergie nécessaire pour que son mouvement soit entretenu , cet appareil s'appelle : **l'excitateur** qui est un système ayant un mouvement oscillatoire qui impose sa période T_e à l'oscillateur qui s'appelle **(résonateur)** et le mouvement de ce dernier devient forcé.

2) Exemple d'oscillations forcées:



Dans cet exemple le pendule joue le rôle du résonateur, sa fréquence propre est N_0 alors que le moteur joue le rôle de l'excitateur sa fréquence est N_e .

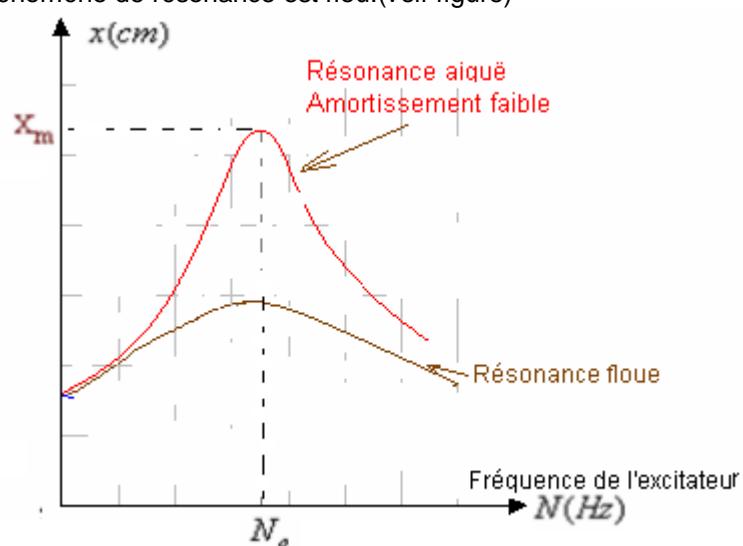
En liant l'oscillateur mécanique avec le moteur , il s'oblige d'osciller avec une fréquence égale à celle moteur.

En faisant varier la fréquence du moteur on obtient le plus grand amplitude du résonateur lorsque la fréquence du moteur (excitateur) est égale à la fréquence propre du pendule élastique (résonateur) ,on dit qu'il y'a **résonance**

$$(\text{à la résonance } N_e = N_0). \quad \text{avec :} \quad N_0 = \frac{1}{T_0} \quad \text{et} \quad T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{m}{K}}$$

Remarque: Si l'amortissement est faible, le phénomène de résonance est plus clair.(aigu)

Si l'amortissement est fort, le phénomène de résonance est flou.(voir figure)



....

pr.SBIRO Abdelkrim