

# MECANIQUE DU POINT MATERIEL

## EXERCICE D' ORAL

### -EXERCICE 12.3-

• **ENONCE** :

« Oscillateur avec frottement solide »

- On considère un point matériel M, de masse  $m$ , mobile sur un support d'axe horizontal Ox ; ce point est rappelé vers O par une force de type élastique :  $\vec{F} = -kx\vec{e}_x$ .
- Il est en outre soumis à une force de frottement **solide**, pour laquelle on note  $f$  le coefficient de frottement solide (statique ou dynamique).
- A l'instant initial, on abandonne M avec une **vitesse nulle** à l'abscisse  $x_0$  ; on pose :

$$a = \frac{mgf}{k} \quad \text{et} \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

1) A partir de quelle valeur de  $|x_0|$ , M se met-il en mouvement ?

2) on suppose que M peut se mettre en mouvement .

Montrer que l'on doit décomposer le mouvement en plusieurs phases et donner l'expression de  $x(t) = x_1(t)$  correspondant à la première phase, avec  $x_0 > 0$ .

A quelle condition M repart-il du point d'abscisse  $x_{1m}$  où sa vitesse s'annule pour la première fois ?

3) On suppose que le mouvement se poursuit.

Calculer la pseudo-période du mouvement et la diminution d'amplitude correspondante.

Tracer la courbe  $x(t)$ .

4) Comparer la décroissance des oscillations à celle obtenue dans le cas d'un frottement fluide.

# MECANIQUE DU POINT MATERIEL

## EXERCICE D' ORAL

• **CORRIGE** :      «Oscillateur avec frottement solide »

1) Notons  $\vec{R} = \vec{N} + \vec{T}$  la réaction du support sur le point M, où  $\vec{N}$  est la composante normale (verticale ici) de  $\vec{R}$ , et  $\vec{T}$  sa composante tangentielle (horizontale) traduisant la présence de frottements ; il n'y a pas mouvement tant que :  $|\vec{T}| \leq f|\vec{N}|$  (loi de Coulomb)

• En supposant qu'il n'y aura jamais de mouvement vertical, le PDF appliqué au point M, dans le référentiel lié au support, et projeté sur un axe vertical donne :

$$N = |\vec{N}| = mg \Rightarrow \text{pas de glissement horizontal tant que : } |\vec{T}| \leq fmg .$$

• En l'absence de mouvement horizontal, le PFD projeté sur l'axe Ox fournit à  $t=0$  :

$$-kx_0 + T = 0 \quad (T \text{ est la valeur algébrique de } \vec{T}) \Rightarrow |T| = k|x_0| \Rightarrow \text{la condition de non mouvement}$$

$$\text{est } |x_0| \leq \frac{fmg}{k} = d \Rightarrow \text{l'apparition d'un mouvement est conditionnée par : } \boxed{|x_0| > \frac{fmg}{k} = d}$$

2) Le signe de la valeur algébrique  $T$  dépend du sens de la vitesse de M par rapport au support ; puisque c'est  $|T|$  que l'on sait relier directement à  $fmg$ , l'équation différentielle prendra une expression différente selon le signe de la vitesse  $\Rightarrow$  il faudra décomposer le mouvement en plusieurs phases.

• Puisque M se met en mouvement et que  $x_0 > 0$ , alors  $x_0 > d$  et le mouvement va se faire selon les abscisses décroissantes  $\Rightarrow$  la force  $T$ , de sens contraire à la vitesse, sera, dans un premier temps, **positive** ; le PFD permet alors d'écrire :

$$m \frac{d^2 x_1(t)}{dt^2} = -kx_1(t) + fmg \Rightarrow \boxed{\frac{d^2 x_1(t)}{dt^2} + \omega_0^2 x_1(t) = \omega_0^2 d} \quad \text{avec : } \boxed{\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}}$$

• Il vient :  $x_1(t) = d + A \cos \omega_0 t + B \sin \omega_0 t$  ; or :  $x_1(0) = x_0$  et  $\left. \frac{dx_1(t)}{dt} \right|_{t=0} = 0 \Rightarrow$  on en déduit :

$$\boxed{x_1(t) = (x_0 - d) \cos \omega_0 t + d}$$

• La vitesse s'écrit  $\frac{dx_1(t)}{dt} = -\omega_0(x_0 - d) \sin \omega_0 t$ , et s'annule pour la 1<sup>ère</sup> fois en  $\omega_0 t_1 = \pi$ , d'où :

$$\boxed{x_{1m} = x_1(t_1) = 2d - x_0}$$

• On revient ainsi aux conditions initiales où la vitesse est nulle  $\Rightarrow$  le point M peut ensuite repartir ssi :  $|x_{1m}| > d \Rightarrow |2d - x_0| > d \Rightarrow \boxed{x_0 > 3d}$  (la solution  $x_0 < d$  ne convient pas)

3) Durant la 2<sup>ème</sup> phase du mouvement, l'équation différentielle devient :

$$\frac{d^2 x_2(t')}{dt'^2} + \omega_0^2 x_2(t') = -\omega_0^2 d \quad \text{avec : } t' = t - t_1$$

• En tenant compte des conditions initiales  $x_2(t'=0) = x_{1m} = 2d - x_0$  et de  $\left. \frac{dx_2(t')}{dt'} \right|_{t'=0} = 0$ , on a :

$$\boxed{x_2(t') = (3d - x_0) \cos \omega_0 t' - d}$$

## MECANIQUE DU POINT MATERIEL

### EXERCICE D' ORAL

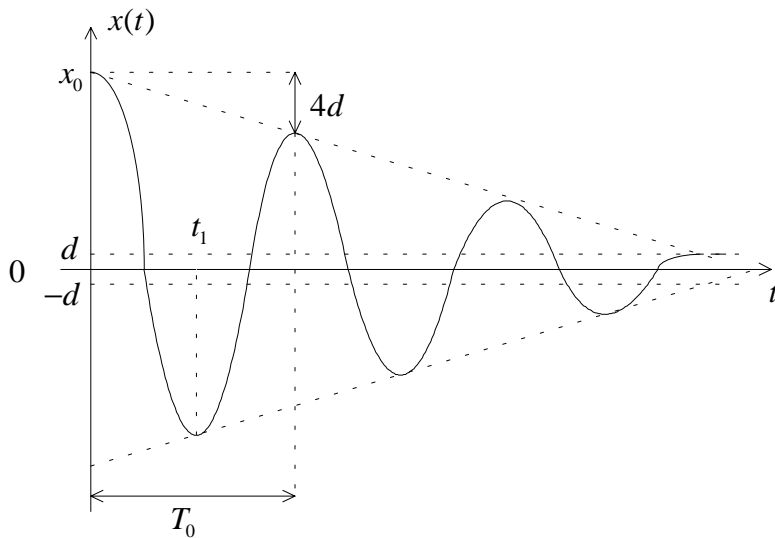
- Durant la 2<sup>ème</sup> phase (effectuée avec une vitesse positive et décroissante), le point M achève sa première pseudo-période lorsque sa vitesse s'annule, c'est-à-dire en  $t_2'$  tel que :

$$\left. \frac{dx_2(t')}{dt'} \right|_{t'=t_2'} = 0 = -\omega_0(3d - x_0) \sin \omega_0 t_2' \Rightarrow \omega_0 t_2' = \pi \Rightarrow \boxed{x_{2m} = x_2(t' = t_2') = x_0 - 4d}$$

- La pseudo-période est donc donnée par :  $\boxed{T_0 = t_1 + t_2' = \frac{2\pi}{\omega_0}}$

- L'amplitude diminue donc de  $4d$  par pseudo-période

- On peut alors tracer la courbe :



Lorsque la vitesse du point M s'annule à l'intérieur de la " bande " de largeur  $2d$ , il ne repart plus.

La position finale n'est donc pas  $x=0$ : on comprend que le frottement solide joue un rôle important dans la **précision** d'un appareil de mesure par exemple.

- 4) Dans le cas présent, la pseudo-période est égale à la **période propre** de l'oscillateur non amorti (pour un frottement fluide, le lien est :  $T = \frac{T_0}{\sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}}$ , où  $Q$  est le facteur de qualité).

- Par ailleurs, la décroissance de l'amplitude des oscillations est ici **linéaire**, alors qu'elle est exponentielle dans le cas du frottement fluide.