

**Exercice 1. Skieur \*.**

Un skieur de masse  $m = 75 \text{ kg}$ , assimilable à un point matériel, glisse en ligne droite sur une pente rectiligne verglacée (piste de vitesse dite de kilomètre lancé), sur une dénivellation  $h = 500 \text{ m}$ , la pente étant de 30%. Parti sans vitesse initiale du point  $O$ , il arrive en  $A$  avec une vitesse  $v_A$ . On pourra prendre  $g = 10 \text{ m.s}^{-2}$ .

- Exprimer, puis calculer  $v_A$ , dans l'hypothèse de frottements négligeables.
- En réalité, le skieur arrive avec une vitesse de  $220 \text{ km.h}^{-1}$ , en déduire la valeur de la force de frottement exercée par la piste, dans l'hypothèse où elle est constante pendant tout le mouvement. Quelle force, sans doute importante, a été négligée ici ?

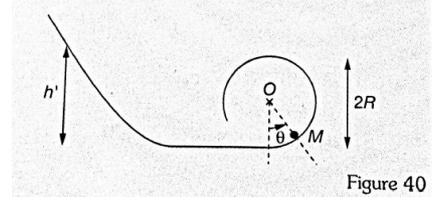
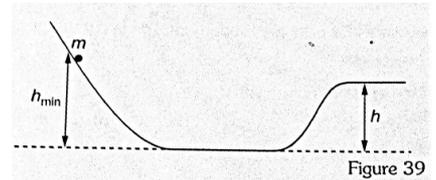
**Exercice 2. Looping \*.**

Une petite masse  $m$  peut glisser sans frottement sur des trempilins.

- Sur le premier trempilin, de quelle hauteur  $h_{\min}$  doit-on au moins lâcher la masse sans vitesse initiale afin qu'elle puisse remonter toute la pente à droite ?

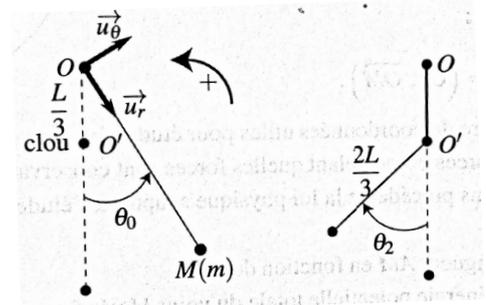
On considère le second cas. La hauteur de l'endroit où la masse a été lâchée sans vitesse initiale est notée  $h'$ . On souhaite déterminer la hauteur minimale  $h'_{\min}$  pour que la masse fasse un tour complet (looping) sur la boucle de rayon  $R$ .

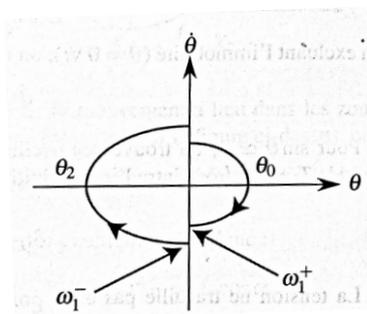
- Expliquer qualitativement pourquoi  $h'_{\min}$  n'est pas égale à  $2R$ .
- Evaluer la vitesse  $v_0$  atteinte au point le plus bas. En repérant par l'angle  $\theta$  la position  $M$  de la masse sur la boucle, évaluer la norme  $v$  de la vitesse atteinte au point  $M$  en fonction de  $v_0$ ,  $R$ ,  $g$  et  $\theta$ .
- Appliquer le principe fondamental de la dynamique à la masse en projection sur le vecteur radial  $\vec{u}_r$  et en déduire la réaction  $\vec{N}$  de la piste sur la masse.
- En déduire la hauteur minimale  $h'_{\min}$  où la masse doit être libérée afin de faire un looping. Commenter le résultat.

**Exercice 3. Pendule simple modifié \*\*.**

On considère un pendule simple modifié. Un mobile ponctuel  $M$  de masse  $m$  est accroché à l'extrémité d'un fil inextensible de longueur  $L$  et de masse négligeable, dont l'autre extrémité est fixe en  $O$ . On néglige tout frottement. Lorsque  $\theta > 0$ , le système se comporte comme un pendule simple de centre  $O$  et de longueur de fil  $L$ . A la verticale et en dessous de  $O$ , un clou est planté en  $O'$  avec  $OO' = L/3$ , qui bloquera la partie haute du fil vers la gauche. Quand  $\theta < 0$ , le système se comporte donc comme un pendule simple de centre  $O'$  et de longueur de fil  $2L/3$ . On repère la position du pendule par l'angle  $\theta$  qu'il fait avec la verticale. A la date  $t = 0$ , on abandonne sans vitesse initiale le mobile  $M$  en donnant au fil une inclinaison initiale  $\theta(0) = \theta_0 > 0$ . On note  $t_1$  la date de la première rencontre du fil avec le clou,  $t_2$  la date de la première annulation de la vitesse du mobile pour  $\theta < 0$ . L'intervalle de date  $[0, t_1[$  est nommé première phase du mouvement, l'intervalle  $]t_1, t_2]$  est nommé deuxième phase. A la date  $t_{1-}$  immédiatement inférieure à  $t_1$ , le fil n'a pas encore touché le clou et à la date  $t_{1+}$ , immédiatement supérieure, le fil vient de toucher le clou.

- Par le théorème de la puissance cinétique, établir l'équation différentielle vérifiée par  $\theta$  pour la première phase du mouvement.
- Dans l'hypothèse des petites oscillations, on suppose  $\sin \theta \approx \theta$ . Déterminer la durée  $\delta t_1$  de la première phase du mouvement sans résoudre l'équation.
- En utilisant le théorème de l'énergie mécanique, déterminer la vitesse  $v_{1-}$  de  $M$  à la date  $t_{1-}$ . En déduire la vitesse angulaire  $\omega_{1-}$  à cette date.
- Le blocage de la partie supérieure du fil par le clou ne s'accompagne d'aucun transfert énergétique. Déterminer la vitesse  $v_{1+}$  de  $M$  à la date  $t_{1+}$ . En déduire la vitesse angulaire  $\omega_{1+}$  à cette date.
- En utilisant les questions a et b, donner sans calcul la durée  $\delta t_2$  de la deuxième phase.
- Déterminer l'expression de l'angle  $\theta_2$  à la date  $t_2$ .
- Décrire la suite du mouvement de ce système et donner l'expression de sa période  $T$ .
- Dresser l'allure du portrait de phase, dans le système d'axes  $(\theta, \dot{\theta})$ . Conclure.

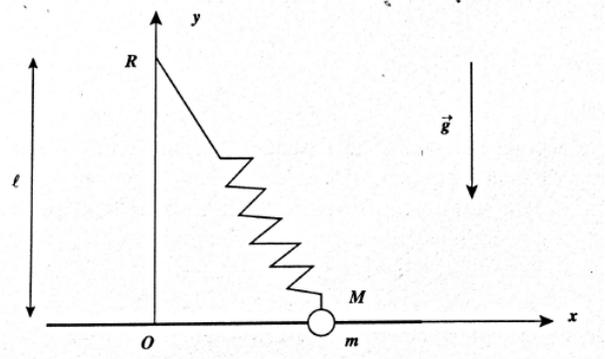


<b>Réponses courtes :</b>	
a. <u>Equation du pendule simple :</u>	$\ddot{\theta} + \frac{g}{L}\theta = 0$
b. <u>Quart de période de la première phase :</u>	$\delta t_1 = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{L}{g}}$
c. <u>Vitesse et vitesse angulaire :</u>	$v_{1-} = -\sqrt{2gL(1 - \cos \theta_0)} \quad ; \quad \omega_{1-} = -\sqrt{\frac{2g(1 - \cos \theta_0)}{L}}$
d. <u>Vitesse et vitesse angulaire :</u>	$v_{1+} = -\sqrt{2gL(1 - \cos \theta_0)} \quad ; \quad \omega_{1+} = -\frac{3}{2} \sqrt{\frac{2g(1 - \cos \theta_0)}{L}}$
e. <u>Quart de période de la seconde phase :</u>	$\delta t_2 = \frac{\pi}{2} \sqrt{\frac{2L}{3g}}$
f. <u>Angle :</u>	$\cos \theta_2 = \frac{3 \cos \theta_0 - 1}{2}$
g. <u>Période :</u>	$T = \pi \sqrt{\frac{L}{g}} \left( 1 + \sqrt{\frac{2}{3}} \right)$
h. <u>Portrait de phase :</u>	

#### Exercice 4. Ressort assujéti à une tige \*\*\*.

On s'intéresse au système mécanique suivant : un point matériel  $M$  de masse  $m$  est fixé à l'extrémité d'un ressort de longueur à vide  $l_0$  et de raideur  $k$ . La masse  $m$  peut coulisser sans frottement horizontalement sur une tige. On repère la position de  $M$  sur la tige par son abscisse  $x$ ,  $O$  étant situé à la verticale du point d'attache  $R$  du ressort. La distance entre la tige et le point d'attache est  $OR = l$ .

- Déterminer qualitativement les positions d'équilibre du système, ainsi que leur stabilité, selon que  $l < l_0$  ou  $l > l_0$ .
- Exprimer l'énergie potentielle élastique de  $M$  dans une position quelconque en fonction de  $x$ ,  $l$ ,  $l_0$  et  $k$ . On choisira  $E_p(0) = 0$ .
- Déterminer par le calcul les abscisses des positions d'équilibre et la stabilité de chacune, selon que  $l < l_0$  ou  $l > l_0$ . Comparer avec la question a.



- d. Tracer sur un même graphe la courbe donnant les abscisses des positions d'équilibres en fonction de  $l$ . Tracer avec des couleurs différentes la courbe des positions stables et celle des positions instables.

**Réponses détaillées :**

- a. Cas où  $l > l_0$ , le ressort est toujours tendu et la force de rappel ne peut jamais s'annuler, donc la seule position d'équilibre est en  $x = 0$ . Si on écarte le système de cette position, les forces tendent à le ramener vers  $O$ , donc la position est stable.

Cas où  $l < l_0$ , le ressort est soit comprimé, soit tendu, il existe donc une position où le ressort a la longueur  $l_0$ . Pour cette position la tension est nulle et l'équilibre est possible pour une valeur de  $x$  telle que  $l_0^2 = l^2 + x_{\text{éq}}^2$  (deux positions symétriques de part et d'autre de  $O$ ). Si le point est éloigné de cette position d'équilibre, les forces tendent à le ramener, l'équilibre est stable. La position  $O$  est toujours une position d'équilibre mais instable car le ressort y est comprimé et si l'on s'écarte de ce point, les forces tendent à éloigner le système.

- b. Energie potentielle élastique :

$$E_{pk} = \frac{k}{2} (\sqrt{l^2 + x^2} - l_0)^2 + cste \quad ; \quad E_p(0) = \frac{k}{2} (l - l_0)^2 + cste = 0 \quad \Rightarrow \quad cste = -\frac{k}{2} (l - l_0)^2$$

$$E_{pk} = \frac{k}{2} (\sqrt{l^2 + x^2} - l_0)^2 - \frac{k}{2} (l - l_0)^2$$

- c. Position d'équilibre pour un extrema de l'énergie potentielle :

$$\frac{dE_{pk}}{dx} = \frac{k}{2} \frac{1}{2} \frac{2x}{(l^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} (\sqrt{l^2 + x^2} - l_0) = kx \left( 1 - \frac{l_0}{\sqrt{l^2 + x^2}} \right)$$

$$\frac{dE_{pk}}{dx} = 0 \quad \Rightarrow \quad x_1 = 0 \quad ; \quad x_{2,3} = \pm \sqrt{l_0^2 - l^2}$$

Les solutions  $x_2$  et  $x_3$  ne sont possibles que dans le cas  $l < l_0$ .

Stabilité des équilibres :

$$\frac{d^2 E_{pk}}{dx^2} = k \left( 1 - \frac{l_0}{\sqrt{l^2 + x^2}} \right) + kx \left( \frac{1}{2} \frac{2x l_0}{(l^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} \right) = k \left( 1 + \frac{-l_0 l^2 - l_0 x^2 + l_0 x^2}{(l^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} \right) = k \left( 1 - \frac{l_0 l^2}{(l^2 + x^2)^{\frac{3}{2}}} \right)$$

$$\frac{d^2 E_{pk}}{dx^2} (x_1) = k \left( 1 - \frac{l_0}{l} \right)$$

L'équilibre en  $x_1$  dépend du cas considéré : si  $l < l_0$  alors la dérivée seconde de l'énergie potentielle est négative et l'équilibre est instable, si  $l > l_0$ , c'est l'inverse.

$$\frac{d^2 E_{pk}}{dx^2} (x_{2,3}) = k \left( 1 - \frac{l^2}{l_0^2} \right) > 0$$

Les équilibres en  $x_2$  et  $x_3$  sont stables car la dérivée seconde est toujours positive dans le seul cas possible  $l < l_0$ .

- d. Courbe (en fourche) des positions d'équilibre :

