

Bac 2007 - Mécanique

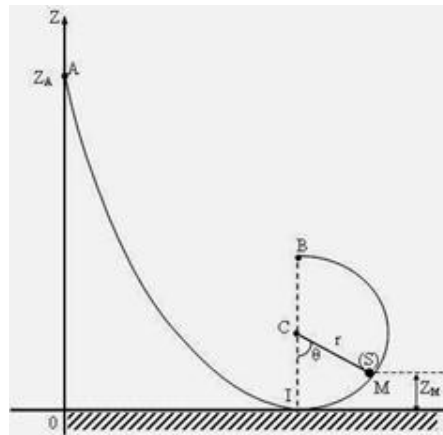
Correction avec rappel de l'énoncé

A - Un solide ponctuel (S), de masse m peut glisser sans frottement sur une piste AIB, contenue dans un plan vertical, et dont les caractéristiques sont les suivantes:

- la partie AI est curviligne.
- la partie IB est un demi-cercle de centre C et de rayon r (figure 2).

L'horizontal passant par O et I est pris comme origine des altitudes ($Z_O = Z_I = 0$).

Le solide (S) est abandonné, sans vitesse initiale, au point A d'altitude Z_A . M étant un point quelconque de la trajectoire circulaire, d'altitude Z_M , on appelle θ l'angle (\vec{CI}, \vec{CM}) . (1,00)



A-1 Exprimer la vitesse linéaire du solide (S) à son passage en M, en fonction de g , Z_A et Z_M .

L'énergie mécanique du solide se conserve le long du parcours, soit:

$$E_p(A) + E_c(A) = E_p(M) + E_c(M)$$

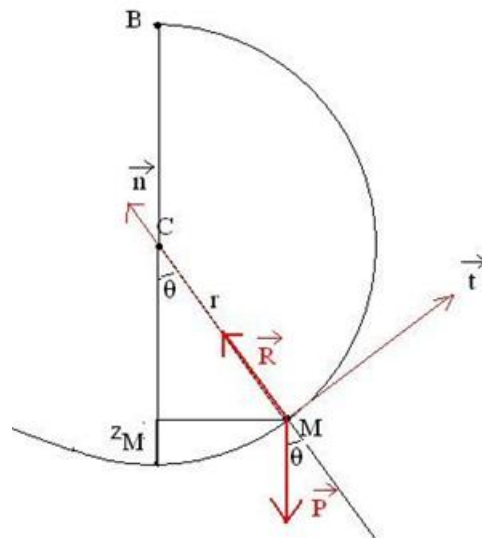
$$m \cdot g \cdot Z_A = m \cdot g \cdot Z_M + \frac{1}{2} \cdot m \cdot v_M^2 \Rightarrow v_M = \sqrt{2 \cdot g \cdot (Z_A - Z_M)}$$

2 - Montrer que lorsque (S) passe par M, l'intensité R de la réaction exercée par la piste sur (S) peut s'écrire:

$$R = mg \left(1 + \frac{2Z_A}{r} - \frac{3Z_M}{r} \right)$$

Le référentiel d'étude du mouvement est la Terre que l'on considère galiléen. Par conséquent la relation du centre d'inertie peut s'appliquer au solide S(m).

Les forces appliquées à S sont: le poids \vec{P} et la réaction de la piste \vec{R} sur le mobile normale à la trajectoire car les frottements sont négligés.



$$\vec{P} + \vec{R} = m \cdot \vec{a}$$

Projetons cette relation sur la normale en M orientée positivement vers C; nous obtenons la relation algébrique:

$$R - mg \cdot \cos\theta = m \cdot \frac{v(M)^2}{r}$$

Dans cette expression «R» désigne l'intensité de la force de réaction ($R > 0$)

En remplaçant $v(M)$ par l'expression trouvée au paragraphe précédent,

$$R = mg \cos\theta + \frac{m}{r} * 2g(Z_A - Z_M) = mg \left(\cos\theta + 2 \cdot \frac{Z_A}{r} - 2 \cdot \frac{Z_M}{r} \right)$$

Et comme: $Z_M = r(1 - \cos\theta)$ (voir fig précédente), on tire $\cos\theta = 1 - Z_M/r$ que l'on remplace dans l'expression de R qui devient:

$$R = mg \left(1 + 2 \cdot \frac{Z_A}{r} - 3 \cdot \frac{Z_M}{r} \right)$$

3 - Dédurre de ce qui précède la valeur minimale du rapport $\frac{Z_A}{r}$ pour que le solide (S) puisse atteindre le point B.

Elle correspond au cas où le mobile S arrive au point B avec une vitesse nulle.

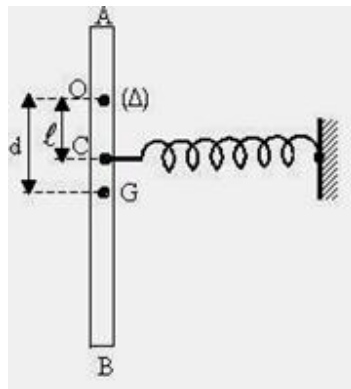
Dans ce cas, le mobile S tombe, la réaction R devient nulle et $Z_M=2r$.

$$1 + 2 \cdot \frac{Z_A}{r} - \frac{3 \cdot 2r}{r} = 0 \Rightarrow \frac{Z_A}{r} = 2,5$$

B - Un pendule pesant est constitué d'une tige rectiligne homogène AB de masse $M = 0,2 \text{ kg}$. Ce pendule peut osciller sans frottement dans un plan vertical autour d'un axe fixe (Δ) horizontal passant par le point O de la tige. Ce point O est situé à la distance $OG = d$ du centre d'inertie G de la tige.

On fixe en un point C situé à la distance $OC = \ell$ de O, l'une des extrémités d'un ressort horizontal à spires non jointives, de masse négligeable et de constante de raideur K; l'autre extrémité est fixée au point I (figure 3). Initialement, la tige est immobile et verticale, et le ressort détendu.

On écarte la tige AB de sa position d'équilibre d'un angle θ_m très petit et on l'abandonne sans vitesse initiale à l'instant $t = 0$. Soient θ l'élongation angulaire du mouvement de la tige AB mesurée à partir de sa position d'équilibre, $\dot{\theta}$ sa vitesse angulaire, x le raccourcissement du ressort tel que $x = \ell \sin \theta$ et J_Δ le moment d'inertie de la tige AB par rapport à l'axe (Δ).



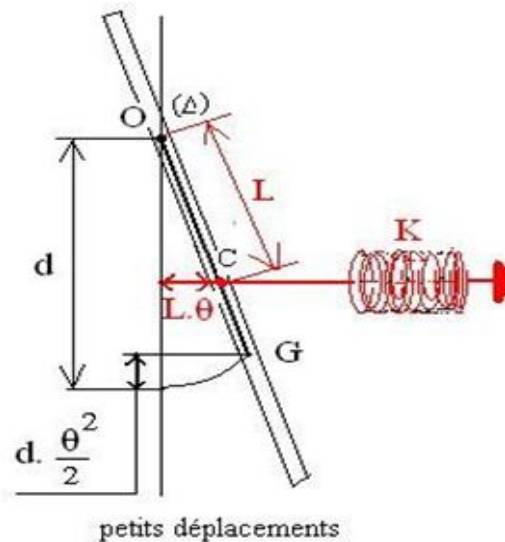
B- 1 - En prenant comme référence de l'énergie potentielle élastique et de l'énergie potentielle de pesanteur, la position d'équilibre, exprimer l'énergie mécanique du système {ressort + tige + Terre} en fonction de K, ℓ , M, d, g, J_Δ , θ et $\dot{\theta}$.

Considérons le pendule écarté légèrement de sa position d'équilibre (voir fig ci-dessous).

Le petit déplacement horizontal du point C est: $L \cdot \sin q = L \cdot q$

Le petit déplacement vertical du point G est:

$$d - d \cdot \cos q = d(1 - \cos q) = d(1 - 1 + q^2/2) = d \cdot q^2/2$$



L'énergie mécanique est la somme:

$$E_m = E_p(\text{pesanteur}) + E_p(\text{élastique}) + E_c$$

$$E_m = Mg(d \cdot \frac{\theta^2}{2}) + \frac{1}{2} \cdot K \cdot (L^2 \cdot \theta^2) + \frac{1}{2} \cdot J_{\Delta} \cdot \dot{\theta}^2 = \left[Mg d + K \cdot L^2 \right] \frac{\theta^2}{2} + \frac{1}{2} J_{\Delta} \cdot \dot{\theta}^2$$

2- Sachant que le système est conservatif, établir l'équation différentielle du mouvement de la tige AB autour de l'axe (Δ).

$$\forall t \Rightarrow \frac{dE_m}{dt} = 0$$

$$\left[Mg d + K \cdot L^2 \right] \frac{2 \cdot \theta \cdot \dot{\theta}}{2} + \frac{1}{2} J_{\Delta} \cdot 2 \cdot \dot{\theta} \ddot{\theta} = 0, \text{ équation valable } \forall t$$

en simplifiant par $\dot{\theta}$, on obtient : $\left[Mg d + K \cdot L^2 \right] \theta + J_{\Delta} \cdot \ddot{\theta} = 0$

et, en divisant Par J_{Δ}

$$\ddot{\theta} + \left[\frac{Mg d + K \cdot L^2}{J_{\Delta}} \right] \cdot \theta = 0$$

équation d'un oscillateur harmonique de pulsation:

$$\omega = \sqrt{\frac{Mgd + KL^2}{J_{\Delta}}}$$

3 - Exprimer la période T en fonction de K, l, M, g, d, et J_{Δ} .

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{J_{\Delta}}{Mgd + KL^2}}$$

4 - Si on supprime le ressort, la période de la tige AB devient

$$T' = 2\pi \sqrt{\frac{J_{\Delta}}{Mgd}}$$

telle que $T' = 2T$.

Calculer la distance d sachant que $l = 20 \text{ cm}$ et $K = 50 \text{ N.m}^{-1}$.

On donne: (0,50)

Ecrivons que $T' = 2T$

$$2\pi \sqrt{\frac{J_{\Delta}}{Mgd}} = 4\pi \sqrt{\frac{J_{\Delta}}{Mgd + KL^2}}$$

$$\text{soit : } Mgd = \frac{Mgd + KL^2}{4} \Rightarrow \text{et donc : } d = \frac{KL^2}{3Mg} = \frac{50 \cdot 0,2^2}{3 \cdot 0,2 \cdot 10} = 0,33\text{m}$$