

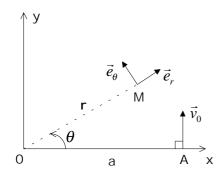
MECANIQUE DU POINT MATERIEL

EXERCICE D'ORAL

-EXERCICE 15.7-

• ENONCE :

« Force centrale en $1/r^5$ »



Dans un référentiel galiléen, un point matériel M, de masse m, est soumis à une force **centrale** de la forme:

$$\vec{F} = -\frac{km}{r^5}\vec{e}_r$$
 où k est une constante positive

1) Rappeler les propriétés générales d'un mouvement à force centrale .

- 2) Déterminer l'énergie potentielle $E_{\scriptscriptstyle P}$ de la particule M (l'énergie potentielle sera prise nulle lorsque la particule est à l'infini).
- A l'instant initial, la particule se trouve au point A, situé à la distance a du centre attracteur O, avec une vitesse initiale \vec{v}_0 perpendiculaire au rayon-vecteur \overrightarrow{OA} .
- 3) En utilisant les grandeurs conservatives, établir une équation différentielle du premier ordre, liant r et $\frac{dr}{d\theta}$.
- 4) On souhaite que la trajectoire de la particule soit un cercle de diamètre OA : donner une relation vérifiée par r,a et θ .
- 5) En déduire l'expression de $v_0 = \|\vec{v}_0\|$ en fonction de k et a .



MECANIQUE DU POINT MATERIEL

EXERCICE D' ORAL

• CORRIGE :

« Force centrale en $1/r^5$ »

1) Le mouvement est plan et obéit à la « loi des aires » : $C = r^2 \times \dot{\theta} = cste$ (résultats obtenus en écrivant :

$$\frac{d\vec{\sigma}_0}{dt} = \vec{M}_0^{ext} = \vec{0} = \frac{d}{dt}(\vec{OM} \wedge m\vec{v}) = \frac{d}{dt}\left[mr\vec{e}_r \wedge \left(\vec{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta\right)\right] = \frac{d}{dt}\left(mr^2 \times \theta\vec{e}_z\right) \implies \vec{C} = r^2 \times \theta\vec{e}_z = \vec{cste}$$

2) Cherchons la fonction scalaire telle que :

$$\vec{F} = -\overline{grad}E_P = -\left(\frac{\partial E_P}{\partial r}\vec{e}_r + \frac{1}{r} \times \frac{\partial E_P}{\partial \theta}\vec{e}_\theta + \frac{\partial E_P}{\partial z}\vec{e}_z\right) = -\frac{km}{r^5}\vec{e}_r \quad \Rightarrow \quad \boxed{\frac{\partial E_P}{\partial \theta} = \frac{\partial E_P}{\partial z} = 0}$$

 \Rightarrow $E_{\scriptscriptstyle P}$ ne dépend que de r ; en projection sur $\vec{e}_{\scriptscriptstyle r}$, il vient :

$$-\frac{dE_p(r)}{dr} = -\frac{km}{r^5} \implies E_p(r) = -\frac{km}{4r^4} + cste \quad ; \quad \text{or} : \quad E_p(\infty) = 0 \implies cste = 0 \quad \Rightarrow \quad \boxed{E_p(r) = -\frac{km}{4r^4}}$$

- 3) La loi des aires fournit : $C = \|\vec{C}\| = \|\overrightarrow{OA} \wedge \vec{v}_0\| = av_0 = r^2 \times \frac{d\theta}{dt}$ (1)
- La force étant conservative (elle dérive d'un potentiel), il y a également conservation de l'énergie mécanique de la particule, d'où :

$$E = \frac{1}{2}mv^{2} - \frac{km}{4r^{4}} = \frac{1}{2}m\left[\left(\frac{dr}{dt}\right)^{2} + \left(r\frac{d\theta}{dt}\right)^{2}\right] - \frac{km}{4r^{4}} = E(0) = \frac{1}{2}mv_{0}^{2} - \frac{km}{4a^{4}}$$
 (2)

• De la relation (1), on tire : $\frac{d\theta}{dt} = \frac{av_0}{r^2}$; par ailleurs : $\frac{dr}{dt} = \frac{dr}{d\theta} \times \frac{d\theta}{dt} = \frac{dr}{d\theta} \times \frac{av_0}{r^2} \Rightarrow$ en reportant ces résultats dans la relation (2), on aboutit à :

$$\left[\left(\frac{dr}{d\theta} \right)^2 + r^2 \right] \times \frac{a^2 v_0^2}{r^4} - \frac{k}{2r^4} = v_0^2 - \frac{k}{2a^4}$$
 (3)

4) La particule décrivant un cercle de diamètre OA, alors le triangle OMA est rectangle en M \Rightarrow $OM = OA \times \cos \theta \Rightarrow r = a \cos \theta$

5) On a alors : $\frac{dr}{d\theta} = -a \sin \theta \Rightarrow \text{ en remplaçant dans l'équation (3), il vient :}$

$$(a^{2}\sin^{2}\theta + a^{2}\cos^{2}\theta) \times \frac{a^{2}v_{0}^{2}}{r^{4}} - \frac{k}{2r^{4}} = v_{0}^{2} - \frac{k}{2a^{4}} = \frac{a^{4}v_{0}^{2}}{r^{4}} - \frac{k}{2r^{4}} \implies \boxed{a^{4}v_{0}^{2} - \frac{k}{2} = \left(v_{0}^{2} - \frac{k}{2a^{4}}\right) \times r^{4}}$$
(4)

ullet La relation (4) devant être vérifiée $\forall r$, on a nécessairement :

$$v_0 = \frac{1}{a^2} \times \sqrt{\frac{k}{2}}$$

Page 2 Christian MAI RE © EduKlub S.A.