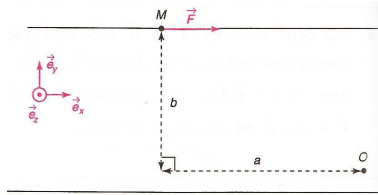


# TD Méca5 : THEOREME DU MOMENT CINETIQUE

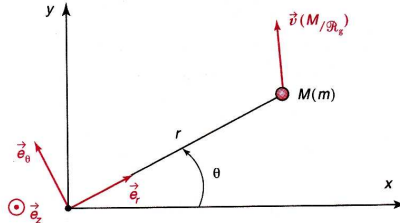
## Applications directes du cours

- Exprimer le moment de la force  $\vec{F}$  d'intensité  $F = \|\vec{F}\|$  par rapport au point  $O$ , par rapport à l'axe  $(O, -\vec{e}_z)$  et enfin par rapport à l'axe  $(O, \vec{e}_z)$ .
  - Si la force  $\vec{F}$  se déplace sur sa droite d'action, son moment par rapport à l'axe orienté est-il modifié ?

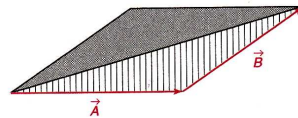


- « Si un point matériel  $M_1$  exerce sur un autre point matériel  $M_2$  une force  $\vec{F}_{1 \rightarrow 2}$ , alors le point matériel  $M_2$  exerce sur le point matériel  $M_1$  la force  $\vec{F}_{2 \rightarrow 1} = -\vec{F}_{1 \rightarrow 2}$  ». Cette équation, à elle seule, traduit-elle le principe des actions réciproques ?

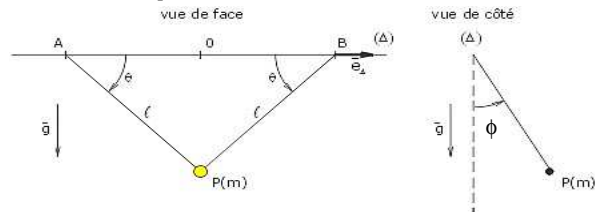
- Un point  $M(m)$  est en mouvement dans le plan  $xOy$ . Déterminer en coordonnées polaires son moment cinétique en  $O$ , son moment cinétique par rapport à l'axe  $(O, -\vec{e}_z)$ , son moment cinétique en par rapport à l'axe  $(O, \vec{e}_z)$ .



- Déterminer l'aire hachurée en fonction des vecteurs  $\vec{A}$  et  $\vec{B}$ .

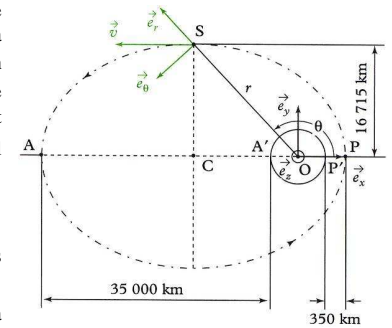


- Une masse  $m$  ponctuelle est attachée par deux fils en deux points A et B d'un axe horizontal  $(\Delta)$ . Elle se trouve dans un champ de pesanteur uniforme dont l'accélération est  $g$ . Chaque brin de fil, de longueur  $\ell$ , fait un angle  $\theta$  constant avec l'axe  $(\Delta)$ . La position de la masse  $m$  est repérée par l'angle  $\phi$  que fait le plan des deux brins de fil avec le plan vertical.



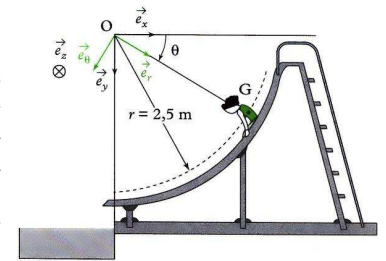
- Calculer le moment cinétique par rapport à l'axe  $(\Delta)$  du point  $P(m)$ .
- Calculer les moments par rapport à l'axe  $(\Delta)$  de toutes les forces appliquées à la masse  $m$ .
- En déduire l'équation différentielle du mouvement du pendule satisfaite par  $\phi(t)$ .

- Un satellite, assimilé à son centre d'inertie, de masse  $m=1$  tonne, décrit une trajectoire elliptique autour de la Terre. Ce satellite n'est soumis qu'à la force d'interaction gravitationnelle  $\vec{F}$  dirigée vers le centre  $O$  de la Terre. Le référentiel d'étude  $\mathcal{R}_g$  est supposé galiléen. A l'instant représenté (point  $S$ ), la vitesse du satellite dans ce référentiel est  $v = 14650 \text{ km.h}^{-1}$ .  
Donnée : rayon de la Terre  $R_T = 6400 \text{ km}$ .



- Calculer le moment cinétique du satellite en  $O$  dans  $\mathcal{R}_g$ .
- A l'aide du théorème du moment cinétique, donner la valeur de la vitesse du satellite :
  - à son apogée A (point de la trajectoire le plus éloigné de la Terre).
  - à son périégée P (point de la trajectoire le plus près de la Terre).

- Un enfant assimilé à un point matériel  $G$  de masse  $m = 40 \text{ kg}$  glisse sur un toboggan décrivant une trajectoire circulaire de rayon  $r = 2,5 \text{ m}$  depuis la position  $\theta = \theta_0 = 15^\circ$  où il possède une vitesse nulle jusqu'à la position  $\theta = 90^\circ$  où il quitte le toboggan. On néglige tous les frottements. On suppose le référentiel lié à la Terre galiléen.

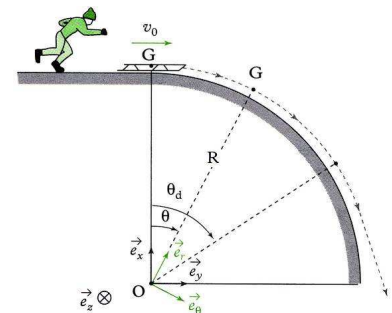


- Etablir l'équation différentielle du mouvement de l'enfant à l'aide du théorème du moment cinétique.
- En déduire l'expression de la vitesse  $v$  de l'enfant en fonction de sa position repérée par  $\theta$ .
- Calculer la vitesse maximale atteinte par l'enfant. Commenter.

## Applications directes du cours

### 8 : La luge (\*)

Une luge assimilée à un point matériel  $G$  de masse  $m$  arrive au niveau d'un profil circulaire avec une vitesse horizontale  $v_0$ . Tant que la luge suit ce profil, elle décrit une trajectoire circulaire de rayon  $R=5 \text{ m}$  et est repérée par l'angle  $\theta$ . On néglige tous les frottements. On suppose le référentiel lié à la Terre galiléen.

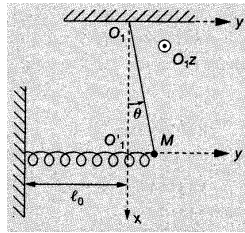


- Ecrire l'équation différentielle du mouvement à l'aide du théorème du moment cinétique.
- En déduire l'expression de  $\dot{\theta}$  en fonction de la position repérée par  $\theta$  et  $v_0$ .
- Déterminer l'expression de la réaction du sol.
- Déterminer l'angle limite au-delà duquel la luge quitte le profil circulaire (en fonction de  $v_0$ ).
- Montrer qu'il existe une valeur limite de  $v_0$  au-delà de laquelle la luge ne suit pas du tout le profil circulaire.

9 : Pendules reliés par un ressort.

1. Oscillations d'un pendule (\*\*)

Un point matériel  $M(m)$  est relié à un fil inextensible de longueur  $L = O_1M$  et de masse négligeable et à un ressort horizontal de raideur  $k$  et de longueur à vide  $l_0$ . Le fil est vertical lorsque le point matériel se trouve au repos en  $O_1'$ . On envisage des petites oscillations quasi horizontales du point  $M$ , telles que  $O_1'M \ll L$ .

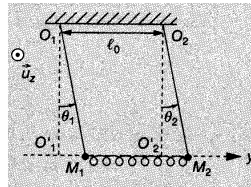


La position de  $M$  est repérée par l'angle  $\theta$  entre le fil et la verticale.

- Établir l'équation du mouvement en utilisant le théorème du moment cinétique.
- En déduire la période  $T_0$  des petites oscillations.

2. Couplage entre deux pendules (\*\*\*)

Deux pendules simples identiques, de masse  $m$ , et de longueur  $L = O_1M_1 = O_2M_2$ , sont reliés par un ressort horizontal de raideur  $k$  et de longueur à vide  $l_0 = O_1'O_2' = O_1O_2$ .



Les points  $M_1$  et  $M_2$  sont au repos dans les positions  $O_1'$  et  $O_2'$  lorsque les deux fils sont verticaux.

On considère des petites oscillations quasi horizontales des points  $M_1$  et  $M_2$ , telles que  $O_1'M_1 \ll L$  et  $O_2'M_2 \ll L$ .

Les positions de  $M_1$  et  $M_2$  sont repérées par les angles  $\theta_1$  et  $\theta_2$  entre les fils et la verticale.

- Déterminer les équations différentielles couplées satisfaites par  $\theta_1$  et  $\theta_2$ , à partir du théorème du moment cinétique.

On posera :  $\omega_0^2 = \frac{g}{L} + \frac{k}{m}$  et  $\Omega_0^2 = \frac{k}{m}$ .

- On note  $S = \theta_1 + \theta_2$  et  $D = \theta_1 - \theta_2$ .

Quelles sont les équations différentielles vérifiées par  $S$  et  $D$  ?

En déduire  $\theta_1$  et  $\theta_2$  en faisant intervenir des constantes d'intégration. Comment déterminer ces constantes ?

10 : Au bout du fil. (\*\*)

Un cylindre d'axe de révolution  $Oz$  et de rayon  $R$ , repose sur un plan horizontal et est fixe par rapport au référentiel galiléen d'étude.

On attache une extrémité d'un fil inextensible et de masse négligeable à la base du cylindre, en  $I_0$ . L'autre extrémité du fil est fixée à une particule  $M(m)$  astreinte à glisser sans frottement sur le plan horizontal.

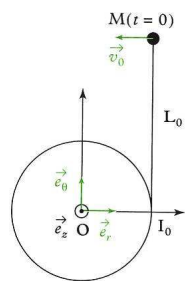
La longueur du fil non enroulée sur le cylindre à un instant  $t$  est  $L(t)$ .

A l'instant  $t=0$ , on communique à  $M$  une vitesse  $\vec{v}_0$  horizontale, perpendiculaire à  $I_0M = L_0$ .

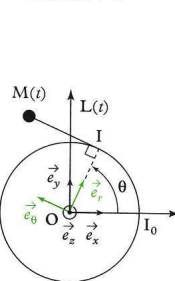
On suppose que le fil reste tendu au cours du mouvement.

- Relier  $L_0, L, R$  et  $\theta$ .
- Montrer que  $\vec{v}(M) = -(L_0 - R\theta)\dot{\theta}\vec{e}_r$ .
- Montrer que la vitesse (en norme) du point  $M$  reste constante au cours du temps.
- Déduire des questions précédentes que  $\theta(t) = \frac{L_0}{R} - \frac{\sqrt{L_0^2 - 2Rv_0^2 t}}{R}$ .
- Déterminer la tension  $T$  du fil en fonction de  $m, L_0, R, v_0$  et  $t$ .
- Expliquer pourquoi le fil cassera avant de s'enrouler complètement sur le cylindre.

a) Vue de dessus à l'instant  $t = 0$



b) Vue de dessus à instant  $t > 0$



Réponses ou éléments de réponses :

1 : a.  $\vec{M}_O(\vec{F}) = -bF\vec{e}_z$ ,  $M_{(O,\vec{e}_x)}(\vec{F}) = bF$ ,  $M_{(O,\vec{e}_y)}(\vec{F}) = -bF$ . b. non.

3 :  $\vec{L}_O(M)_R = mr^2\dot{\theta}\vec{e}_z$ ,  $L_{(O,\vec{e}_x)}(M)_R = -mr^2\dot{\theta}$ ,  $L_{(O,\vec{e}_y)}(M)_R = mr^2\dot{\theta}$ .

4 : Aire =  $\frac{1}{2}|\vec{A} \wedge \vec{B}|$ .

5 : a.  $L_\Delta = ml^2 \sin^2(\theta)\dot{\phi}$ . b.  $M_\Delta(\vec{P}) = -mgl \sin \theta \sin \phi$ ;  $M_\Delta(\vec{T}_A) = M_\Delta(\vec{T}_B) = 0$ . c.  $\ddot{\phi} + \frac{g}{l \sin \theta} \sin \phi = 0$ .

6 : a.  $\vec{L}_O = m\|\vec{CS}\|v\vec{e}_z$ . b.i.  $v_A = \frac{SC}{R_T + AA'}$ ,  $v = 5915 \text{ km.h}^{-1}$ . b.ii.  $v_B = \frac{SC}{R_T + PP'}$ ,  $v = 3,628.10^4 \text{ km.h}^{-1}$ .

7 : a.  $\ddot{\theta} - \frac{g}{r} \cos \theta = 0$ . b.  $v^2 = 2gR(\sin \theta - \sin \theta_0)$ . 3.  $v_{\max} = 21,7 \text{ km.h}^{-1}$ .

8 : 1.  $\ddot{\theta} = \frac{g}{r} \sin \theta$ . 2.  $\dot{\theta}^2 = \frac{v_0^2}{R^2} + \frac{2g}{R}(1 - \cos \theta)$ . 3.  $\vec{R}_N = m \left[ g(3 \cos \theta - 2) - \frac{v_0^2}{R} \right] \vec{e}_r$ . 4.  $\cos \theta_{\text{lim}} = \frac{1}{3} \left( 2 + \frac{v_0^2}{gR} \right)$ . 5.  $v_{0\max} = gR$ .

9 : 1.a.  $\ddot{\theta} + \left( \frac{g}{L} + \frac{k}{m} \right) \theta = 0$ . b.  $T_0 = 2\pi \sqrt{\frac{mL}{mg + kL}}$ . 2.a.  $\ddot{\theta}_1 + \omega_0^2 \theta_1 = \Omega_0^2 \theta_2$ . b.  $\ddot{\theta}_2 + \omega_0^2 \theta_2 = \Omega_0^2 \theta_1$ .

2.  $\ddot{S} + (\omega_0^2 - \Omega_0^2)S = 0$ ;  $\ddot{D} + (\omega_0^2 + \Omega_0^2)D = 0$ .  $\theta_1 = \frac{1}{2}[A_S \cos(\omega_S t + \varphi_S) + A_D \cos(\omega_D t + \varphi_D)]$ ;

$\theta_2 = \frac{1}{2}[A_S \cos(\omega_S t + \varphi_S) - A_D \cos(\omega_D t + \varphi_D)]$  avec  $\omega_S = \sqrt{\omega_0^2 - \Omega_0^2} = \sqrt{\frac{g}{L}}$  et  $\omega_D = \sqrt{\omega_0^2 + \Omega_0^2}$ .

10 : 1.  $L_0 = L + R\theta$ . 5.  $T = \frac{mv_0^2}{\sqrt{L_0^2 - 2Rv_0^2 t}}$ .