

# Physique Générale « Mécanique »

Examen du 20 janvier 2023, 9:15 – 12:45

Veuillez rédiger vos réponses dans le cahier ci-joint.  
Le cahier ne doit pas être dégrafé. Seul le cahier est ramassé et corrigé.

Dans tous les exercices, sauf indication contraire, les résultats sont à exprimer en fonction des données fournies et des constantes physiques connues.

Chaque réponse doit être justifiée dans le cadre prévu à cet effet (une page blanche supplémentaire est disponible à la fin de chaque exercice si nécessaire).

Le sujet de l'examen comprend 4 exercices.

Seul document autorisé : une page de notes A4 recto/verso. Pas de calculatrice ; pas de téléphone.

Formulaire :

Coordonnées polaires :

$$\vec{v} = \dot{\rho}\vec{e}_\rho + \rho\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi$$

$$\vec{a} = (\ddot{\rho} - \rho\dot{\varphi}^2)\vec{e}_\rho + (\rho\ddot{\varphi} + 2\dot{\rho}\dot{\varphi})\vec{e}_\varphi$$

Coordonnées cylindriques :

$$\vec{v} = \dot{\rho}\vec{e}_\rho + \rho\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi + \dot{z}\vec{e}_z$$

$$\vec{a} = (\ddot{\rho} - \rho\dot{\varphi}^2)\vec{e}_\rho + (\rho\ddot{\varphi} + 2\dot{\rho}\dot{\varphi})\vec{e}_\varphi + \ddot{z}\vec{e}_z$$

Coordonnées sphériques

$$\vec{v} = \dot{r}\vec{e}_r + r\dot{\theta}\vec{e}_\theta + r\dot{\varphi} \sin \theta \vec{e}_\varphi$$

$$\vec{a} = (\ddot{r} - r\dot{\theta}^2 - r\dot{\varphi}^2 \sin^2 \theta)\vec{e}_r + (r\ddot{\theta} + 2\dot{r}\dot{\theta} - r\dot{\varphi}^2 \cos \theta \sin \theta)\vec{e}_\theta + (r\ddot{\varphi} \sin \theta + 2r\dot{\theta}\dot{\varphi} \cos \theta + 2\dot{r}\dot{\varphi} \sin \theta)\vec{e}_\varphi$$

## Exercice 1 (0,9 point) : Le cône et le ressort

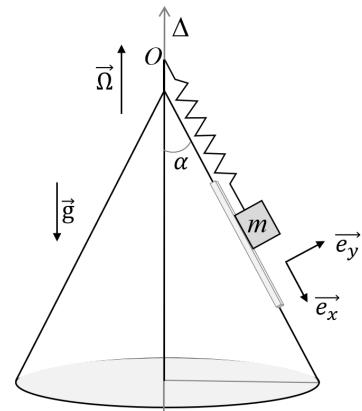
Un cône de demi-angle au sommet  $\alpha$  peut tourner autour d'un axe principal d'inertie  $\Delta$  passant par son sommet et son centre de masse. Au sommet du cône, une tige (de longueur négligeable) permet de fixer au point  $O$  un ressort sans masse, de constante de raideur  $k$ , et de longueur  $l_0$  au repos. A l'autre extrémité du ressort est attachée une masse  $m$ , comme sur le schéma ci-contre. Cette masse sera considérée comme un point matériel. La masse  $m$  peut glisser sans frottement dans un rail qui guide son déplacement. Le système est soumis au champ de pesanteur.

Le cône est immobile (pas de rotation).

**1a** Calculez la position d'équilibre  $x_{eq}$  de la masse  $m$  par rapport au point d'attache du ressort ( $O$ ).

**1b** Exprimez l'énergie mécanique du système « ressort + masse » en fonction de  $x$  et  $\dot{x}$ .

**1c** Déterminez l'équation du mouvement de la masse  $m$  et donnez la forme générale des solutions.



Le cône est maintenant en rotation à la vitesse angulaire Omega constante. La masse m étant guidée par le rail, elle tourne aussi à la vitesse Omega.

Dans un premier temps, la masse reste au contact avec le rail et atteint une nouvelle position d'équilibre sous l'effet de la rotation.

**1d** Calculez le déplacement selon  $Ox$  de la masse  $m$  par rapport à sa position d'équilibre ( $x_{eq}$ ).

Dans un second temps, la vitesse de rotation du cône est telle que la masse  $m$  n'est plus en contact avec le cône.

**1e** Déterminez  $\Omega_0$  la vitesse angulaire maximale pour que la masse reste au contact du cône. On considérera pour calculer  $\Omega_0$  que l'allongement selon  $Ox$  est négligeable ( $x \approx x_{eq}$ ).

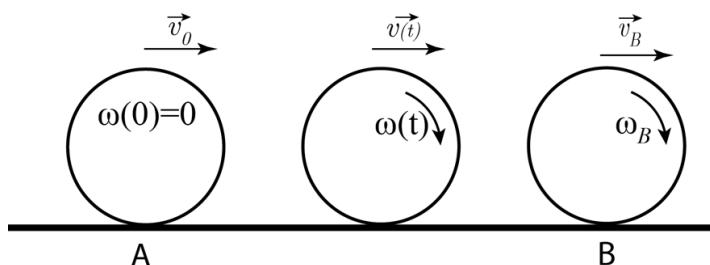
On fixe la vitesse angulaire à une valeur inférieure à  $\Omega_0$  et on déplace la masse  $m$  hors de sa position d'équilibre. On la lâche et elle se met à osciller.

**1f** Faites un schéma du système où vous indiquerez les forces de Coriolis et centrifuge au cours d'une période d'oscillation de la masse  $m$ , c'est-à-dire quand la masse se déplace suivant  $\vec{e}_x$  et suivant  $-\vec{e}_x$ .

### Exercice 2 (1,4 points) : Bowling

On veut analyser le mouvement d'une boule de bowling de masse  $m$  de rayon  $R$  et ayant un moment d'inertie  $I$ , avec  $I = \frac{2}{5}mR^2 = \beta mR^2$ .

La boule est initialement lancée sur la piste avec une vitesse initiale  $\vec{v}_0$  sans rebond. Elle glisse sans frottement jusqu'au point A. A partir de A, elle continue à glisser mais avec un frottement avec la piste qui la met en rotation. On pose  $t = 0$  en A. La boule arrive ensuite en B à un temps  $t_B$  où elle se met à rouler sans glissement avec une vitesse angulaire  $\omega_B$ .



On suppose dans un premier temps que la boule est un point matériel qui glisse avec un frottement sec entre A et B. Le coefficient de frottement est  $\mu_d$ .

**2a** Exprimez  $v_B$  en prenant soin de faire apparaître le temps  $t_B$  dans l'expression.

**2b** Calculez le travail de la force de frottement entre A et B.

On considère maintenant le cas réaliste de la phase de « glissement – roulement » entre A et B. La boule n'est plus considérée comme un point matériel.

**2c** Quelle est la relation entre  $v_B$ , vitesse du centre de masse de la boule, et  $\omega_B = \omega(t_B)$  au point B ?

**2d** Déterminez l'expression de  $\omega(t)$ , avec comme condition initiale  $\omega(0) = 0$  au point A.

**2e** Quel est le temps  $t_B$  au bout duquel la boule se met à rouler sans glissement ?

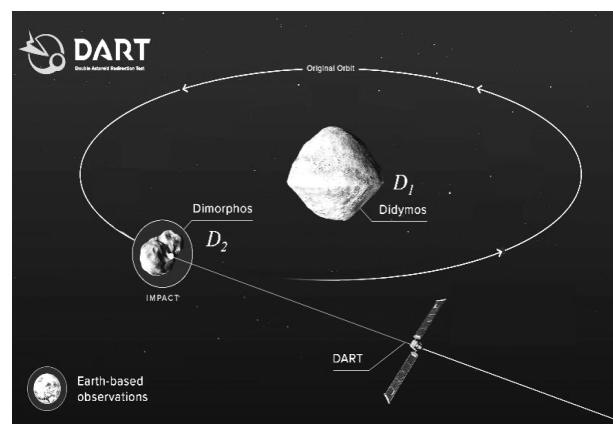
**2f** Déterminez la vitesse  $v_B$  en fonction de la vitesse initiale  $v_0$  et du coefficient  $\beta$ .

**2g** Calculez l'énergie dissipée par la force de frottement entre A et B.

### Exercice 3 (1,6 points) : Mission DART

En septembre 2022, la mission DART (Double Asteroid Redirection Test) a testé la possibilité de dévier la trajectoire d'un astéroïde. Le but de cette mission était de pouvoir vérifier qu'il est possible de dévier un "géocroiseur", c'est à dire un astéroïde dont la trajectoire intercepte celle de la Terre, en le percutant avec un satellite artificiel envoyé depuis la Terre.

Nous allons étudier dans cet exercice certains aspects de cette mission. Le système choisi pour le test est constitué d'un astéroïde principal Didymos, appelé  $D_1$  de rayon  $R_1$  et de masse  $M_1$ , autour duquel tourne un plus petit astéroïde Dimorphos, appelé  $D_2$  de rayon  $R_2$  et de masse  $M_2$ .  $D_2$  tourne autour de  $D_1$  sur une orbite circulaire de rayon  $r_0$  avec une période  $T_0$ .



- 3a** En utilisant la 2<sup>ème</sup> loi de Newton, trouvez l'expression de la masse  $M_1$  en fonction des données du problème.
- 3b** En supposant que la masse volumique des deux astéroïdes est identique, calculez la masse  $M_2$  en fonction de la masse  $M_1$  et des rayons  $R_1$  et  $R_2$ . On suppose que les deux astéroïdes sont des sphères homogènes.

Dans ce qui suit, on supposera les masses  $M_1$  et  $M_2$  connues (elles deviennent par conséquent des données de l'énoncé). Pour la suite des calculs, on se place dans le référentiel de l'astéroïde  $D_1$  avec un repère  $R$  dont l'origine est au centre de  $D_1$ .

- 3c** Calculez la vitesse orbitale  $v_0$  de  $D_2$  dans  $R$ .

Un satellite de masse  $m_s$  est envoyé depuis la Terre et doit entrer en collision avec  $D_2$ . Il arrive dans le référentiel de l'astéroïde  $D_1$  avec une vitesse  $\vec{v}_s$  tangentielle à l'orbite de  $D_2$ . On suppose que le choc est parfaitement frontal (dans ce cas, on peut considérer les objets comme ponctuels) et que les deux vecteurs vitesses  $\vec{v}_s$  et  $\vec{v}_0$  sont de sens opposé.

- 3d** Exprimez la nouvelle vitesse  $v_1$  de  $D_2$  après le choc, que l'on suppose parfaitement inélastique (choc mou).

En fait, une hypothèse raisonnable est de supposer qu'une petite quantité de matière est éjectée lors du choc. Cette quantité de matière de masse  $m_e$  (avec  $m_e \ll M_2 + m_s$ ) est éjectée à la vitesse  $\vec{v}_e$  (dans le repère  $R$ ) dans une direction parfaitement opposée à  $\vec{v}_s$ .

- 3e** Calculez  $v_2$  la nouvelle vitesse de  $D_2$  après le choc dans ce cas.

- 3f** La vitesse  $v_2$  est-elle plus petite ou plus grande que  $v_1$ ? Justifiez.

Le défi pour la mission DART est de réussir à mesurer  $v_2$  afin d'en déduire les caractéristiques du choc. Depuis la Terre, il est possible de mesurer la nouvelle période orbitale  $T_2$  de l'ensemble «  $D_2 + Satellite$  ». L'orbite est maintenant elliptique. On appelle  $r_2$  la plus petite distance entre  $D_2$  et  $D_1$  sur cette orbite. On rappelle que la 3<sup>ème</sup> loi de Kepler énonce que le carré des périodes est proportionnel au cube des demi-grands axes.

- 3g** Tracez l'allure de la nouvelle trajectoire en indiquant le point correspondant au choc (dans ce schéma, vous dessinerez aussi la trajectoire circulaire avant le choc).

- 3h** Calculez  $r_2$  en fonction de  $r_0$ ,  $T_0$  et  $T_2$ .

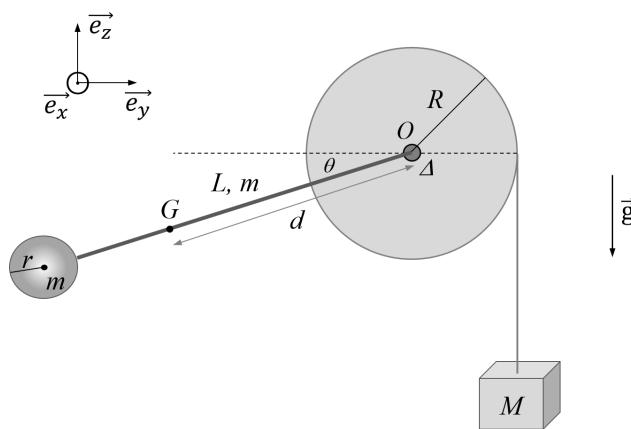
- 3i** Exprimez la vitesse  $v'_2$  lorsque  $D_2$  est à la distance  $r_2$  de  $D_1$ .

- 3j** Déterminez  $v_2$  en fonction de  $G$ ,  $r_0$ ,  $r_2$  et  $M_1$ .

- 3k** Représentez sur un même schéma les diagrammes d'énergies potentielles effectives pour les trajectoires avant et après le choc. On indiquera aussi sur le schéma  $r_0$  et  $r_2$ , ainsi que les niveaux d'énergie mécanique de chacune des deux orbites.

#### Exercice 4 (1,1 points) : Bras de levier

Nous étudions dans ce problème la physique d'un système (voir schéma ci-dessous) composé d'un bras de levier, d'une poulie, et d'un poids. La position du bras de levier est repérée par l'angle  $\theta$  par rapport à l'horizontale. Le bras de levier est constitué d'une tige de longueur  $L$  et de masse  $m$ , à laquelle est fixée à l'une de ses extrémités une sphère métallique de rayon  $r$  ( $r$  est négligeable par rapport à  $L$ ) et aussi de masse  $m$ . Ce bras de levier est soudé à l'axe d'une poulie de telle sorte qu'une rotation angulaire  $d\theta$  de la poulie entraîne la même variation  $d\theta$  de la position du bras de levier par rapport à l'horizontale. La poulie est libre de tourner sans frottement autour d'un axe  $\Delta$  fixe porté par la direction  $\vec{e}_x$  et passant par  $O$  le centre de masse de la poulie. Le moment d'inertie de la poulie de rayon  $R$  selon cet axe est  $I_p$ . Un fil inextensible de masse négligeable est enroulé autour de la poulie de telle sorte qu'il ne glisse pas (il peut se dérouler ou s'enrouler). A l'une des extrémités du fil est accrochée une masse  $M$ , comme représenté sur le schéma ci-après.  $G$  est le centre de masse du bras de levier (tige + sphère) et il est situé à la distance  $d$  de l'axe de rotation de la poulie.



Remarque : dans les questions a-e, on ne tient pas compte des effets de l'air ambiant.

**4a** Le schéma ci-dessus représente une position d'équilibre pour le système. Déterminez l'angle  $\theta_{eq}$  correspondant à cette position d'équilibre.

**4b** Il existe en fait une deuxième position d'équilibre. Que vaut alors l'angle correspondant ? Démontrez que la première position obtenue pour  $\theta_{eq}$  correspond à un équilibre stable alors que la deuxième position correspond à un équilibre instable. *On pourra utiliser pour la démonstration la relation  $\cos(\theta_{eq} + \alpha) = \cos \theta_{eq} \cos \alpha - \sin \alpha \sin \theta_{eq} \approx \cos \theta_{eq} - \alpha \sin \theta_{eq}$ , avec  $\alpha$  un petit angle.*

**4c** Déterminez la masse maximum  $M = M_{max}$  que l'on peut suspendre tout en conservant une situation d'équilibre stable.

**4d** Calculez le moment d'inertie  $I_O$  du bras de levier, c'est-à-dire du solide « tige+sphère », pour une rotation autour de l'axe  $\Delta$ . On rappelle que les moments d'inertie pour une rotation autour d'un axe passant par le centre de masse sont  $\frac{2}{5}mr^2$  pour la sphère et  $\frac{1}{12}mL^2$  pour la tige. Notez que pour ce calcul on considérera le rayon  $r$  de la sphère négligeable devant  $L$ .

**4e** Le système est à nouveau à sa position d'équilibre stable avec la masse  $M < M_{max}$  (comme sur le schéma ci-dessus). On appuie légèrement sur le bras de levier et on le lâche à un angle  $\theta_0 > \theta_{eq}$ . Déterminez l'équation du mouvement du bras de levier selon  $\theta$ . Simplifiez cette équation dans le cadre de l'approximation des petits angles. On posera  $\alpha = \theta - \theta_{eq}$  avec  $\cos(\theta_{eq} + \alpha) \approx \cos \theta_{eq} - \alpha \sin \theta_{eq}$ . Que pouvez-vous dire de ce mouvement ?

L'air de l'atmosphère génère un frottement fluide qui reste faible mais non négligeable.

**4f** Faites un graphique de l'évolution de la position du bras de levier  $\theta(t)$  en fonction du temps (en partant de  $t=0$ ) sous l'effet du frottement fluide induit par l'air. On prendra comme conditions initiales  $\theta(0) \approx \theta_{eq}$  et  $\dot{\theta}(0) > 0$ .