REPUBLIQUE DE CÔTE D'IVOIRE



# **Concours GIC session 2016**

Composition : **Physique 1** (mécanique, thermodynamique)

Durée : 4 Heures

# Instructions générales:

Le candidat attachera la plus grande importance à la clarté, à la précision et à la concision de la rédaction. Dans chaque cas la numérotation de la question posée devra être indiquée.

Si un candidat est amené à repérer ce qui peut lui sembler être une erreur d'énoncé, il le signalera sur sa copie et devra poursuivre sa composition en expliquant les raisons des initiatives qu'il a été amené à prendre.

Conformérnent à l'usage international, les vecteurs sont représentés en gras.

# **MECANIQUE**

- Toute réponse non justifiée ne sera pas prise en considération.
- Toutes les grandeurs physiques seront exprimées en fonction des paramètres du problème (ou des paramètres spécifiés) et simplifiées à l'extrême.
- Elles seront évaluées numériquement chaque fois que demandé (A.N.).

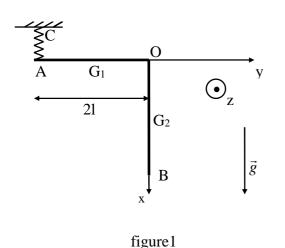
# Les parties I et II sont indépendantes

#### Partie I

Un solide (S) est constitué de deux tiges homogènes rigidement liées l'une à l'autre, AO et OB, faisant entre elles un angle constant de 90° (figure 1). Chaque tige a pour masse m et pour longueur 21. (S) peut tourner autour d'un axe horizontal ( $\Delta$ ) passant par O (soit Oz) (figure 2).

I-1 La liaison en O est une liaison pivot parfaite. Un ressort de masse négligeable, de constante de raideur k, est accroché à l'une de ses extrémités en A, l'autre extrémité C étant maintenue fixe. Lorsque l'ensemble est en équilibre dans le champ de pesanteur, AO est horizontal, et OB vertical.

On donne le moment d'inertie d'une tige de masse m et de longueur 21, par rapport à un axe perpendiculaire à la tige et qui passe par une extrémité :  $I = 4ml^2/3$ .



 $G_1$ 

figure 2

- **I-1** a. On note J le moment d'inertie de l'ensemble des 2 tiges par rapport à l'axe  $\Delta$ . Calculer J.
- I-1 b. Déterminer l'allongement du ressort lorsque le système est à l'équilibre.
- **I-2** On se propose d'étudier les oscillations de petit angle  $\theta$  autour de la position d'équilibre ; on pourra de ce fait considérer que la force exercée par le ressort sur le solide reste verticale pendant tout le mouvement.
- I-2 a. Déterminer l'équation différentielle vérifiée par  $\theta$ . Montrer que le mouvement est sinusoïdal de pulsation  $\omega_0$ . Donner l'expression de la période en fonction de m, g, k, l et J.
- I-2 b. Application numérique : calculer la période sachant que m = 0.1 kg, l = 0.1 m,  $g = 9.8 \text{ m.s}^{-2}$ ,  $k = 12 \text{ N.m}^{-1}$
- **I-3** Donner le portrait de phase de cet oscillateur ; préciser la position relative de deux trajectoires de phase d'énergie différente.

## Partie II

Pour les applications numériques, on prendra :

- $g = 10 \text{ N kg}^{-1}$
- R = 1 m
- h = 1 m
- a = 0.1 m
- m = 0.01 kg
- $\mu_s = 0.53$
- $\mu_d = 0.36$
- v = 0.8

Soit un référentiel galiléen  $\mathcal{R}_0 = (O, \mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}, \mathbf{e}_{\mathbf{y}_0}, \mathbf{e}_{\mathbf{z}})$ , où  $\mathbf{e}_{\mathbf{z}}$  représente la verticale ascendante. Par rapport à ce référentiel, on considère un disque horizontal en acier,  $\mathfrak{D}$ , de rayon R et de centre O. Le disque peut tourner autour de l'axe vertical  $\mathbf{e}_{\mathbf{z}}$  passant par son centre O et se situe à une hauteur h du sol horizontal.

On considère le référentiel  $\mathcal{R} = (O, \mathbf{e}_x, \mathbf{e}_y, \mathbf{e}_z)$  lié au disque. Le mouvement de rotation du disque par rapport à  $\mathcal{R}_0$  est repéré par l'angle  $\varphi = (\mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}, \mathbf{e}_{\mathbf{x}})$ , orienté de  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}$  vers  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}}$  (cf. <u>figure 1</u>). Les axes  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}$  et  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}}$  sont confondus à l'instant de la mise en mouvement du disque qui sera pris comme origine des temps. Le mouvement donné au disque (à t = 0) est un mouvement de rotation uniformément accéléré, caractérisé par l'accélération angulaire  $\ddot{\varphi} = \alpha > 0$ . Le seul champ de forces externe est le champ de pesanteur terrestre que l'on considérera comme uniforme,  $\mathbf{g} = -g \mathbf{e}_{\mathbf{z}}$ .

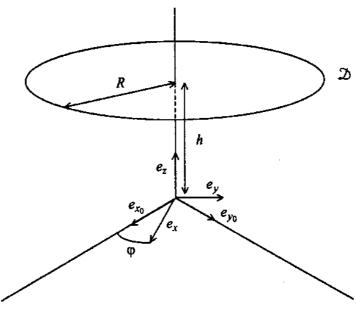


Figure 1:

# Mouvement d'une pièce de monnaie sur le disque

# Le but du problème est l'étude du mouvement d'une pièce de monnaie placée sur le disque.

Une pièce de monnaie en cuivre est posée sur le disque. Elle est assimilée à un point matériel M, de masse m. Elle est placée sur le disque avant sa mise en mouvement en A (a, 0, 0) avec 0 < a < R. Le contact entre M et  $\mathfrak{D}$  est caractérisé par un coefficient de frottement solide statique  $\mu_s > 0$  et un coefficient de frottement solide dynamique  $\mu_d$  ( $0 < \mu_d < \mu_s$ ).

On note:

- **R** la force de contact exercée par le disque sur le point *M*.
- $N = N e_x$  sa composante normale au disque.
- $\mathbf{T} = T_x \mathbf{e_x} + T_y \mathbf{e_y}$  sa composante dans le plan du disque.

# 1. Mouvement sur le disque

## 1.1 Mise en mouvement

On s'intéresse dans cette partie au mouvement de M dans  $\mathcal{C}$ , c'est-à-dire, au mouvement de la pièce par rapport au disque.

On note:

$$\mathbf{OM} = x \, \mathbf{e_x} + y \, \mathbf{e_y} + z \, \mathbf{e_z}$$

- **1.1.1** Phase précédant la mise en mouvement de la pièce
  - a. Exprimer  $\varphi(t)$ ,  $\omega_{R/R_0}$  et  $d\omega_{R/R_0}/dt$  en fonction de  $\alpha$ .
  - b. Donner l'expression des forces d'inertie dans  $\mathcal{R}$ . Les exprimer en fonction de m, a,  $\alpha$  et t, <u>en supposant</u> M immobile dans  $\mathcal{R}$ .
  - c. Rappeler les lois de Coulomb sur le frottement entre deux solides.
  - d. Ecrire les équations d'équilibre de *M* dans sa position initiale *A*.
  - e. Donner la condition pour que *M* soit à l'équilibre.
  - f. Déterminer l'accélération maximale  $\alpha_d$  du disque pour qu'au démarrage (à  $t=0^+$ ) le point M reste immobile. A.N.
  - g. Calculer, en fonction de  $\alpha$  et du rapport  $\beta = \alpha_d/\alpha$  et dans le cas  $\alpha < \alpha_d$ , le temps  $t_l$  au bout duquel le point M se met en mouvement.
  - h. Calculer, en fonction de  $\alpha$  et  $\beta$ , la vitesse angulaire de rotation  $\omega_l$  atteinte par le disque lorsque le point M se met en mouvement.
  - i. Calculer de même, l'accélération maximale  $\alpha_r$  pour que le point M reste immobile pendant au moins une rotation du disque. A.N. : calculer  $\alpha_r$  et  $\beta_r = \alpha_d/\alpha_r$ .

## **1.1.2** Conditions initiales du mouvement

## On suppose désormais, et pour toute la suite, $\alpha < \alpha_r$

- a. Montrer qu' alors  $\beta^2$  peut être considéré comme grand devant 1.
- b. En déduire une expression approchée de  $\omega_l$ . A.N.
- c. En déduire une expression approchée de  $t_l$ . A.N. : calculer  $t_r = t_l$  ( $\alpha_r$ ).
- d. Donner une borne supérieure des erreurs relatives correspondantes :  $\Delta t_l / t_l$  et  $\Delta \omega_l / \omega_l$ . A.N.
- e. Comparer alors  $\|\mathbf{T}_{\mathbf{x}}\|$  et  $\|\mathbf{T}_{\mathbf{v}}\|$  à l'instant  $t_l^-$ .
- f. En déduire la direction **approchée** initiale du mouvement de M et des valeurs initiales **approchées**  $\mathbf{T}_l^-$  et  $\mathbf{T}_l^+$  de  $\mathbf{T}$  à  $\mathbf{t}_l^-$  et  $\mathbf{t}_l^+$ . A.N.

#### 1.2 Mouvement

Dès que le point M se met en mouvement, la vitesse de rotation du disque est maintenue constante à la valeur  $\omega_l$  qu'elle avait à ce moment-là.

## 1.2.1 Equations différentielles du mouvement

- a. Etablir les équations différentielles **exactes** du mouvement de M vérifiées par x, y et z.
- b. Calculer, en fonction de  $\varepsilon = \mu_s \mu_d$  et de g, l'accélération initiale **approchée** à  $t_l^+$ . A.N.

### **1.2.2** Mouvement guidé

# A partir de maintenant et pour toute la suite du mouvement sur le disque, la pièce est contrainte à se déplacer suivant $\mathbf{e}_{\mathbf{x}}$ .

- a. Etablir l'équation horaire du mouvement de M. On exprimera x, y et z en fonction de a,  $\omega_l$ ,  $t_l$  et
- $\delta = \mu_d / \mu_s$ .
- b. Déterminer alors, en fonction de  $\omega_l$ , r = R/a,  $\delta$  et  $\alpha$ , l'instant  $t_s$  où la pièce arrive au bord du disque. A.N.: calculer pour  $\alpha = \alpha_r$  l'instant d'arrivée au bord  $t_b$  et la durée du mouvement  $\tau = t_b - t_r$ .
- c. Donner l'expression de l'évolution temporelle de la force de contact **R**. A.N. : la calculer à  $t_b$ .

# 2. Sortie du disque

# 2.1 On s'intéresse ici aux conditions initiales du mouvement de M par rapport au sol (référentiel $\mathcal{R}_0$ ).

- a. Dans les conditions du mouvement guidé, calculer la vitesse  $V_s$  de M par rapport à  $\mathcal{R}$  dans la base de  $\mathcal{R}$ . Commenter ce résultat. A.N.
- b. Calculer l'angle  $\varphi_s$  qu'elle fait avec  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}$ . A.N. : calculer sa valeur  $\varphi_r$  pour  $\alpha = \alpha_r$  (on précisera le nombre de tours complets effectués).
- c, Soit  $V_0$  la vitesse de M par rapport à  $\mathcal{R}_0$ . Calculer sa norme  $V_0$ . A.N.
- d. Calculer l'angle  $\theta$  qu'elle fait avec l'axe  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}$ . A.N.: calculer sa valeur  $\theta_r$  pour  $\alpha = \alpha_r$ .

# 2.2 On désigne désormais par $t_0 = 0$ l'instant origine où la pièce quitte le disque. Son point de sortie $M_0$ est choisi comme origine du référentiel du laboratoire : $\mathcal{R}_0' = (M_0, \mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}, \mathbf{e}_{\mathbf{y}_0}, \mathbf{e}_{\mathbf{z}})$ .

Le disque a été accéléré avec une accélération angulaire  $\alpha$  de telle sorte que la vitesse de M à l'instant  $t_0$  soit parallèle à  $\mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}$  et de même sens :  $\mathbf{V}_0 = V_0 \mathbf{e}_{\mathbf{x}_0}$  avec  $V_0 > 0$ .

On prendra pour les applications numériques  $V_0 = 10 \text{ m/s}$ .

- a. Déterminer la vitesse  $V_{1^-}$  en  $M_1$  à l'instant où le point M entre en contact avec le sol. On donnera sa norme et ses composantes dans  $\mathcal{R}_0$ '. A.N.
- b. Calculer la durée de la chute  $\tau_c$ . A.N.
- c. Calculer alors la distance horizontale parcourue  $d_0$ . A.N.

# **THERMODYNAMIQUE**

#### DIVERSES TRANSFORMATIONS REVERSIBLE D'UN GAZ PARFAIT

- Dans tout le problème, on considèrera l'unité de masse du gaz parfait étudié (par exemple 1 kg). On mesurera les quantités de chaleur en joules ; les quantités de chaleur et de travail seront comptées positivement lorsqu'elles seront reçues par le système.
- On rappelle que dans une transformation réversible d'un fluide, la quantité de chaleur mise en jeu  $\delta Q$  (c'est-à-dire échangée avec le milieu extérieur) s'écrit sous les formes :
  - $\delta Q = c_{\rm v} dT + l d{\rm v}$  (lorsque la température varie de dT et le volume de  $d{\rm v}$ )
  - $\delta Q = c_n dT + h dp$  (lorsque la température varie de dT et la pression de dp)

Avec 
$$l = T \left( \frac{\partial p}{\partial T} \right)_{v}$$
,  $h = -T \left( \frac{\partial v}{\partial T} \right)_{p}$ ,  $\gamma = \frac{c_{p}}{c_{v}}$ 

 $c_p$  et  $c_v$  sont des grandeurs constantes indépendantes de la température;  $c_p - c_v = r$  pour un gaz parfait.

## Partie I

- 1/ En combinant l'expression  $pv^{\gamma}$  =constant avec l'équation d'état d'un gaz parfait, écrire les équations de l'adiabatique d'un tel gaz avec les variables p et T puis avec les variables v et T.
- Donner l'expression du travail échangé avec le milieu extérieur dans une transformation adiabatique réversible d'un gaz parfait. On souhaite que les candidats établissent cette expression.
- 2/ On considère une transformation réversible subie par le gaz parfait qui, n'étant ni isotherme ni adiabatique, peut être décrite par l'équation  $pv^n$  =constante avec n différent de  $\gamma$  mais indépendant de T.

Exprimer la quantité de chaleur élémentaire  $\delta Q$  reçue par le gaz lorsque la température varie de dT et le volume de dv. On l'exprimera en fonction de  $\gamma$ , n, p et dv.

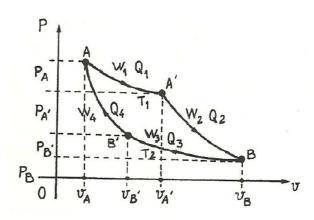
- 3/ a) La relation qui vient d'être établie permet de comparer γ et n. Faire cette comparaison.
- b) A partir d'un état  $p_1$ ,  $v_1$ ,  $T_1$  (point A) du gaz parfait, on réalise une compression adiabatique réversible du gaz qui l'amène au point B caractérisé par  $p_2$ ,  $v_2$ ,  $T_2$ . Revenant à 1'état initial  $p_1$ ,  $v_1$ ,  $T_1$  (point A), on réalise une compression réversible obéissant à 1 'équation  $pv^n$  = constante qui amène le gaz au point C caractérisé par  $p'_2$ ,  $v_2$ ,  $T'_2$ .

Quelle est la disposition relative des deux courbes issues de A? Une figure claire pour chaque cas est indispensable. Comparer  $T_2$  et  $T'_2$ .

# Partie II

1/ On considère une machine thermique qui, fonctionnant avec le gaz parfait précédent, décrit un cycle de Carnot réversible (où n'interviennent par conséquent que deux isothermes et deux adiabatiques) entre deux températures  $T_1$  (source chaude) et  $T_2$  (source froide).

Evaluer pour les quatre trajets en utilisant impérativement les notations indiquées sur la figure ci-contre, les travaux et les quantités de chaleur reçues par le gaz. On évaluera également pour les quatre mêmes trajets les variations d'énergie interne; on fera ensuite le bilan et on calculera le rendement du cycle.



2/ On se propose de passer de l'état initial A à l'état B du cycle précédent par un chemin direct réversible, ni isotherme ni adiabatique d'équation  $pv^n$  = constante. Evaluer le travail W et la quantité de chaleur Q échangée avec le milieu extérieur lors de cette transformation. Q s'exprimera en fonction des seules grandeurs:  $c_v$ ,  $T_2$ ,  $T_1$ , n et  $\gamma$ .

3/ On réalise le cycle AA'BA (avec retour par le trajet direct BA d'équation  $pv^n$  =constante). Calculer la valeur de n telle que le rendement de ce cycle soit égal au rendement du cycle de Carnot étudié en II 1/. Application numérique. - Calculer n avec les valeurs suivantes:

$$\frac{p_A}{p_{A'}} = 10$$
,  $T_1 = 700$  K,  $T_2 = 200$  K,  $\gamma = 1.4$ .

Fin de l'énoncé