

CPGE- Mention MP
CNC 1999
QUELQUES ASPECTS DE LA DYNAMIQUE TERRESTRE

Le problème propose l'étude de quelques propriétés des champs de gravitation et de pesanteur. Les différentes parties du problème sont largement indépendantes entre elles et comportent chacune plusieurs questions indépendantes. Les différentes parties peuvent être traitées dans un ordre quelconque, toutefois avant d'aborder l'une des parties du problème il est conseillé de lire celles qui la précèdent. Lors des calculs numériques, dont l'importance ne doit pas être négligée, seuls des ordres de grandeur seront demandés. De ce fait, si X est la valeur numérique " exacte " d'une grandeur donnée alors toutes les valeurs comprises entre $X/10$ et $10 X$ seront acceptées. Seule la question 3.5.6. exigera un calcul d'ordre de grandeur un peu plus précis. On veillera à une présentation claire et soignée des copies; il convient en particulier de rappeler avec précision les références exactes des questions abordées.

Données utiles

- Célérité de la lumière dans le vide $c_0 = 3 \times 10^8 m \cdot s^{-2}$.
- Constante de gravitation $G = 6,7 \times 10^{-11} S.I.$
- Permittivité électrique du vide $\epsilon_0 = 8,8 \times 10^{-12} S.I.$
- Masse de la Terre $m_T = 6 \times 10^{24} Kg$.
- Rayon moyen de la Terre $R_T = 6,4 \times 10^6 m$.
- Masse de la lune $m_L = 7,3 \times 10^{22} kg$.
- Distance moyenne Terre-Lune $d_L = 3,8 \times 10^8 m$.
- Masse du Soleil $m_S = 2 \times 10^{30} kg$.
- Distance moyenne Terre-Soleil $d_S = 1,5 \times 10^{11} m$.

1^{me} Partie

Analogie électromécanique

On considère deux masses m_1 et m_2 ponctuelles situées respectivement aux points M_1 et M_2 et de l'espace

1.1.1 Rappeler l'expression de la force gravitationnelle $\vec{F}_{g1 \rightarrow 2}$ exercé par m_1 sur m_2 en fonction de m_1, m_2, G et $r_{12} = (M_1 M_2)$? Cette force est-elle attractive ou répulsive?

1.1.2. Quelle est la dimension de la constante de gravitation universelle G ? Avec quelle unité s'exprime-t-elle dans le système international des unités (S.I.)?

1.2. On considère deux charges ponctuelles q_1 et q_2 situées respectivement aux points

- 1.2.1. Donner l'expression de la force électrostatique $\vec{F}_{e1 \rightarrow 2}$ exercée par q_1 sur q_2 en fonction de q_1, q_2 et $r_{12} = (M_1 M_2)$? et de la permittivité électrique du vide ϵ_0 . Cette force est-elle attractive ou répulsive? Avec quelle unité pratique exprime-t-on ϵ_0 dans le S.I.

- 1.2.2. Le champ électrostatique $\vec{E}_1(M_2)$ créé par la charge q_1 au point M_2 est défini par $\vec{F}_{e1 \rightarrow 2} = q_2 \vec{E}_1(M_2)$. Donner l'expression de $\vec{E}_1(M_2)$ et calculer le flux Φ_e de \vec{E}_1 à travers une surface fermée quelconque entourant le point M_1 . On rappelle que l'angle solide Φ sous lequel on voit une surface fermée quelconque à partir d'un point à l'intérieur de cette surface vaut 4π .

- 1.2.3. Généraliser le résultat précédent à une distribution quelconque de charges en donnant le théorème de Gauss ainsi que l'équation de Maxwell-Gauss. Cette équation reste-t-elle valable en régime variable?

1.3. En comparant les expressions de $\vec{F}_{g1 \rightarrow 2}$ et $\vec{F}_{e1 \rightarrow 2}$, dégager une analogie entre les grandeurs électriques et les grandeurs mécaniques. Quel est l'analogue mécanique du champ électrostatique \vec{E} ? Le champ gravitationnel \vec{G} créé en un point M de l'espace par une distribution de masse D donnée est défini par $\vec{F}_g(M) = m \vec{G}(M)$ où $\vec{F}_g(M)$ est la force gravitationnelle exercée par la distribution D sur une masse m placée au point M .

1.4. En s'inspirant de l'analogie du § 1.3., donner l'équivalent du théorème de Gauss pour le champ gravitationnel

créé par une distribution de masse quelconque D ainsi que l'équivalent de l'équation de Maxwell-Gauss pour le champ gravitationnel. On notera ρ la masse volumique de la distribution. On fera attention à la nature attractive ou répulsive de la force gravitationnelle.

2^{me} Partie

Champ gravitationnel terrestre

On assimile la Terre à une boule (sphère pleine) homogène de centre T , de rayon R_T et de masse m_T . On repère un point M quelconque de l'espace par ses coordonnées sphériques (r, θ, φ) telles que $r = ||\overrightarrow{TM}||$? On note $\overrightarrow{G}_T(M)$ le champ gravitationnel terrestre au point M .

2.1. En utilisant les propriétés de symétrie de la distribution de masse, montrer que $\overrightarrow{G}_T(M)$ peut s'écrire $\overrightarrow{G}_T(M) = G_T(r)\overrightarrow{u}_r$ dans la base locale $(\overrightarrow{u}_r, \overrightarrow{u}_\theta, \overrightarrow{u}_\varphi)$ des coordonnées sphériques de centre T .

2.2. Montrer, sans faire de calcul, que $\overrightarrow{G}_T(r)$ est nul au centre de la Terre.

2.3. En utilisant le théorème de Gauss pour le champ gravitationnel, établir l'expression de $G_T(r)$ en tout point M de l'espace et représenter graphiquement $G_T(r)$. On donnera l'ordre de grandeur de G_T à la surface de la Terre.

2.4. Application : On imagine que l'on perce un tunnel le long d'un diamètre de la Terre. À l'une des extrémités du tunnel on abandonne sans vitesse initiale un objet de masse m que l'on pourra assimiler à un point matériel. On néglige toute force autre que la force gravitationnelle terrestre et on supposera dans cette section (2.4.) que le référentiel terrestre est galiléen.

– 2.4.1. Établir l'équation différentielle du mouvement de l'objet. Quelle est la nature du mouvement? Exprimer sa période T .

– 2.4.2. Calculer l'ordre de grandeur de T . Commenter.

– 2.4.3. La propriété précédente peut-elle donner lieu à une application pratique? Laquelle?

3^{me} Partie

Dynamique terrestre - Champ de pesanteur

La dynamique terrestre s'intéresse à l'étude du mouvement des corps relativement au référentiel terrestre R_T .

3.1. Référentiels

3.1.1. Donner une définition aussi claire et concise que possible du référentiel terrestre R_T , du référentiel géocentrique R_G et du référentiel de Copernic R_C .

3.1.2. Qu'appelle-t-on référentiel galiléen? Lequel des trois référentiels R_T, R_G ou R_C est le "meilleur" référentiel galiléen?

3.1.3. Quelle est la nature du mouvement de R_T par rapport à R_G ? De R_G par rapport à R_C ?

3.1.4. On appelle référentiel héliocentrique le référentiel barycentrique du soleil. En première approximation, souvent suffisante, le référentiel héliocentrique peut être confondu avec l'un des trois référentiels R_T, R_G ou R_C . Lequel? Pourquoi?

3.2. Équation fondamentale de la dynamique terrestre Dans toute la suite du problème, on s'intéressera au mouvement, relativement à R_T , d'un corps que l'on pourra assimiler à un point matériel M de masse m .

– 3.2.1. Préciser le sens de l'approximation "point matériel".

– 3.2.2. Écrire, relativement à R_T , l'équation traduisant la deuxième loi de Newton (ou Relation Fondamentale de la Dynamique) pour le point matériel M . On utilisera les notations suivantes : $\overrightarrow{a}_{R_T}(M)$ désigne l'accélération du point M par rapport au référentiel terrestre R_T . $\overrightarrow{a}_{e_{R_T/R_C}}$ désigne l'accélération d'entraînement au point M du référentiel terrestre R_T par rapport au référentiel de Copernic R_C donnée par :

$$\overrightarrow{a}_{e_{R_T/R_C}} = \overrightarrow{a}_{R_C}(T) + \frac{d\overrightarrow{\Omega}}{dt} \times \overrightarrow{TM} + \overrightarrow{\Omega} \times (\overrightarrow{\Omega} \times \overrightarrow{TM})$$

Où

- $\vec{a}_{R_C}(T)$ est l'accélération du centre d'inertie T de la Terre par rapport à R_C ;
- $\vec{\Omega}$ est le vecteur rotation instantané de R_T par rapport à R_C ;
- \times désigne le produit vectoriel (ou produit extérieur) ;
- $\vec{a}_{c_{R_T/R_C}}(M)$ désigne l'accélération de Coriolis au point M de R_T par rapport à R_C donnée par

$$\vec{a}_{c_{R_T/R_C}}(M) = 2\vec{\Omega} \times \vec{v}_{R_T}(M)$$

- Où $\vec{v}_{R_T}(M)$ désigne la vitesse du point M par rapport à R_T ;
- \vec{F}_a désigne la résultante des forces appliquées à M , autres que celles traduisant l'action gravitationnelle de la Terre et des autres astres ;
- $\vec{G}_T(M)$ désigne le champ gravitationnel terrestre au point M ;
- $\vec{G}_A(M)$ désigne le champ gravitationnel au point M créé par les autres astres (autres que la Terre).

- 3.2.3. En appliquant un théorème adéquat de la mécanique à la Terre dans son mouvement relativement au référentiel de Copernic R_C , exprimera $\vec{a}_{R_C}(T)$ en fonction de $\vec{G}_A(T)$. Dans cette question on pourra considérer la Terre comme une masse ponctuelle centrée en T .

3.3. Le champ de pesanteur - Équation fondamentale de la dynamique terrestre

On définit le poids $\vec{P} = m\vec{g}$ d'un corps de masse m comme étant la force opposée à la tension T d'un fil qui permet de maintenir le corps en équilibre dans le référentiel terrestre ; \vec{g} désignant le champ de pesanteur terrestre (ou accélération de la pesanteur).

- 3.3.1. En utilisant les résultats de 3.2.2. et 3.2.3., montrer que l'on peut écrire l'expression du champ de pesanteur \vec{g} sous la forme :

$$\vec{g}(M) = \vec{g}_0(M) + \vec{g}_1(M) + \vec{g}_2(M) + \vec{g}_3(M)$$

$$\begin{aligned} \text{Où } \vec{g}_1(M) &= \vec{G}_A(M) - \vec{G}_A(T) \\ \vec{g}_2(M) &= -\vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \overline{TM} \\ \vec{g}_3(M) &= -\frac{d\vec{\Omega}}{dt} \times \overline{TM} \end{aligned}$$

- 3.3.2. Donner l'expression de $\vec{g}_0(M)$ en fonction $\vec{G}_T(M)$.
- 3.3.3. Écrire alors l'équation dite " fondamentale de la dynamique terrestre " donnant l'accélération $\vec{a}_{R_T}(M)$ d'un point matériel mobile M de masse m en fonction de m , \vec{F}_a , $\vec{\Omega}$ et $\vec{v}_{R_T}(M)$. Dans la suite de cette partie, on s'intéresse à l'examen des ordres de grandeur des différents termes intervenant dans l'expression de \vec{g} .

3.4. Terme principal Dans l'hypothèse d'une symétrie sphérique de la Terre, donner l'ordre de grandeur du module $\vec{g}_0(R_T)$ de $\vec{g}_0(M)$ à la surface de la Terre. On pourra utiliser les résultats de la question 2.3.

3.5. Terme différentiel ou terme de marée Le terme $\vec{g}_1(M) = \vec{G}_A(M) - \vec{G}_A(T)$ traduit l'action des autres astres sur un corps placé au voisinage de la Terre. Ce terme différentiel est à l'origine du phénomène des marées. Considérons un astre A de masse m_A à symétrie sphérique situé à une distance moyenne d_A de la Terre. Pour simplifier, on considérera que les plans équatoriaux de la Terre et de l'Astre sont confondus (figure 1).

- 3.5.1. Comparer $\vec{g}_1(M_1)$ et $g_1(M_2)$ après les avoir exprimés en ne tenant compte que du terme d'ordre le plus bas non nul en $\frac{R_T}{d_A}$. Représenter $\vec{g}_1(M_1)$ et $\vec{g}_1(M_2)$ sur un schéma en montrant leur sens.
- 3.5.2. Quel est, dans la disposition de la figure 1, l'état de la marée (basse ou haute) aux points M_1 , M_2 , N_1 et N_2 ?
- 3.5.3. Que peut-on en déduire quant au nombre de marées par jour ?
- 3.5.4. Exprimer $\vec{g}_1(N_1)$ dans la base (\vec{u}, \vec{u}') et montrer qu'avec le même ordre d'approximation en $\frac{R_T}{d_A}$, l'une des composantes de $\vec{g}_1(N_1)$ est négligeable devant l'autre. Comparer alors l'intensité du terme différentiel

aux points M_1 et N_1 .

- 3.5.5. En déduire une majoration $g_{(1)maj}$ du module de $\vec{g}_1(M)$ en fonction de G, m_A, R_T et d_A pour des points voisins de la surface terrestre.
- 3.5.6. Calculer l'ordre de grandeur de $g_{(1)maj}$ lorsque l'astre A est la lune puis refaire le même calcul lorsque l'astre A est le soleil. Lequel de ces deux astres influe le plus sur les marées terrestres ? Peut-on négliger l'influence de l'un de ces deux astres devant celle de l'autre ?
- 3.5.7. En comparant les ordres de grandeur de \vec{g}_{1maj} et $\vec{g}_0(R_T)$, montrer que l'on peut négliger, en première approximation, le terme différentiel $\vec{g}_1(M)$ devant $\vec{g}_0(M)$.

3.6. Les autres termes

Relativement au référentiel géocentrique, la Terre est animée d'un mouvement de rotation autour de l'axe SN reliant ses deux pôles S et N de vecteur rotation instantané $\vec{\Omega}$ et de période T . L'axe de rotation SN fait un angle constant de $23^\circ 27$ minutes d'arc par rapport à la perpendiculaire Δ au plan de la trajectoire de la Terre dans son mouvement autour du soleil ou plan de l'écliptique (figure 2).

- 3.6.1. Que vaut T ?
- 3.6.2. En déduire une majoration $g_{(2)maj}$ du module de $\vec{g}_2(M) = -\vec{\Omega} \times \vec{\Omega} \times \vec{TM}$ pour un point M voisin de la surface de la Terre en fonction de Ω et R_T . Faire l'application numérique et montrer que l'on peut négliger, en première approximation $\vec{g}_2(M)$ devant $\vec{g}_0(M)$. En réalité (figure 2) l'axe de rotation de la Terre est animé d'un mouvement de précession à la vitesse angulaire $\vec{\Omega}'$ (période $T' \approx 26 \times 10^3$ ans de précession des équinoxes).
- 3.6.3. En déduire une majoration $g_{(3)maj}$ du module de $\vec{g}_3(M) = -\frac{d\vec{\Omega}}{dt} \times \vec{TM}$ pour un point M voisin de la surface de la Terre en fonction de Ω, Ω' et R_T . Faire l'application numérique et montrer que l'on peut négliger, en première approximation $\vec{g}_3(M)$ devant $\vec{g}_0(M)$.
- 3.6.4. En tenant compte des différents ordres de grandeur précédents, réécrire l'équation fondamentale de la dynamique terrestre simplifiée.

3.7. Application :

le pendule de Foucault Un pendule simple est constitué d'un fil inextensible de longueur L et de masse négligeable attaché à un point $P(0,0,H)$ du référentiel terrestre R_T tel que $H = \|OP\|$, l'origine O étant prise à la surface de la Terre (figure 3). Une masse quasi ponctuelle m est attachée à l'extrémité libre M du fil. On donne pour les applications numériques : $L = 67m$ et $m = 30kg$. Dans toute la suite de la section 3.7. On supposera le champ de pesanteur uniforme et porté par la verticale ascendante Oz du lieu ($\vec{g} = -g\vec{u}_z$) et on prendra $g = 9,8m.s^{-2}$ pour les applications numériques. On note x, y, z les coordonnées du point M relativement au repère (O, x, y, z) attaché au référentiel Terre R_T (figure 3).

- 3.7.1. Exprimer la tension \vec{T}_f du fil en fonction de $T_f = \|\vec{T}_f\|, x, y, z, H$ et L .

3.7.2. En utilisant l'équation fondamentale de la dynamique terrestre simplifiée, montrer que les coordonnées (x, y, z) de M ($\vec{v}_{R_T(M)}$ et $(\ddot{x}, \ddot{y}, \ddot{z})$ de $\vec{a}_{R_T}(M)$) vérifient le système d'équations différentielles suivant :

$$\ddot{x} = -\frac{T_f}{mL}x + 2\Omega\dot{y}\sin\lambda \quad (1)$$

$$\ddot{y} = -\frac{T_f}{mL}y + 2\Omega(\dot{x}\sin\lambda + \dot{z}\cos\lambda) \quad (2)$$

$$\ddot{z} = -g - \frac{T_f}{mL}(z - H) + 2\Omega\dot{y}\cos\lambda \quad (3)$$

λ étant la latitude du lieu de l'expérience.

- 3.7.3. Montrer que dans le cadre de l'hypothèse des mouvements de faible amplitude, l'équation (3) ci-dessus impose $T_f \approx mg$.
- 3.7.4. En déduire un système de deux équations différentielles caractérisant la projection du mouvement de M dans le plan (xOy) . Pour cela on négligera a priori le terme $\dot{z}\cos\lambda$ devant $\dot{x}\sin\lambda$ dans l'équation (2); Cette

- hypothèse sera vérifiée a posteriori (section 3.7.14). On posera $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{L}}$ Pour résoudre le système différentiel précédent (sous section 3.7.4.) on pose $\rho = x + iy$, étant le nombre complexe de module 1 et d'argument $\frac{\pi}{2}$.
- 3.7.5. Établir l'équation différentielle vérifiée par la variable complexe ρ . Afin de pouvoir résoudre l'équation différentielle satisfaite par ρ et déterminer la nature de la projection dans le plan (xOy) de la trajectoire du point M , on commence par déterminer les équations du mouvement dans le repère (O,x',y',z') . L'axe Oz' est confondu avec Oz . Le repère (O,x,y,z) tourne autour de Oz' à la vitesse angulaire constante $\omega = \Omega \sin \lambda$. Soit $\rho' = x' + iy'$ où x' et y' désignent les coordonnées de M par rapport à $(O,x'y'z')$
 - 3.7.6. Exprimer ρ' en fonction de ρ, ω et du temps.
 - 3.7.7. Établir l'équation différentielle vérifiée par ρ' .
 - 3.7.8. Par un calcul d'ordres de grandeur, vérifier qu'aux latitudes moyennes ($\lambda \approx 30^\circ$), ω^2 est négligeable devant ω_0^2 .
 - 3.7.9. Donner alors la forme générale des solutions ρ' . On adopte les conditions initiales suivantes : à l'instant $t = 0, x = x_0, y = 0, \dot{x} = 0$ et $\dot{y} = 0$.
 - 3.7.10. En déduire alors $\rho'(t)$ puis $x'(t)$ et $y'(t)$.
 - 3.7.11. Montrer que dans le plan $(x'Oy')$, la trajectoire de M est une ellipse.
 - 3.7.12. Exprimer son demi-grand axe a suivant Ox' et son demi-petit axe b suivant Oy' en fonction de x_0, ω et ω_0 et montrer que l'ellipse est très aplatie dans une direction que l'on précisera.
 - 3.7.13. Déduire de ce qui précède la nature du mouvement de M relativement à R_T .
 - 3.7.14. L'approximation utilisée en 3.7.4. est-elle légitime ?

Lecture

"Vous êtes invités à venir voir tourner la terre ...", tels sont les mots, libellés dans un style un peu surréaliste et profanatoire, que le physicien Foucault utilisa en 1851 pour dire sa découverte et pour en rendre visible la démonstration sous la coupole du Panthéon à Paris (Voir Illustration).

- 3.7.15. De quelle découverte s'agit-il ?
- 3.7.16. Comment la démonstration de Foucault permet-elle de rendre compte du mouvement de la Terre ?
- 3.7.17. De quel mouvement de la Terre s'agit-il et par rapport à quel référentiel ?
- 3.7.18. Exprimer la période T' de rotation du plan d'oscillation du pendule de Foucault en fonction de T et λ et déterminer sa valeur numérique aux latitudes moyennes ($\lambda = 30^\circ$ nord).

