

**Question 1** (40 points)

1. La surface  $S$  est constituée d'une demi parabolôide de révolution concave autour de l'axe  $z$ . On observe que  $\alpha(\theta, z) \in S \iff \theta \in ]0, \pi[$  et  $z \in ]1, h[$  et donc qu'il faut choisir  $\Omega = ]0, \pi[ \times ]1, h[$ . On obtient facilement un inverse par  $\alpha^{-1}(x, y, z) = (\arccos(\frac{x}{z^2}), z)$ . Comme  $\alpha$  et  $\alpha^{-1}$  sont continues, on conclut que  $\alpha$  est un homéomorphisme.

2. i. Les dérivées partielles sont  $\partial_\theta \alpha(\theta, z) = \begin{pmatrix} -z^2 \sin \theta \\ z^2 \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix}$  et  $\partial_z \alpha(\theta, z) = \begin{pmatrix} 2z \cos \theta \\ 2z \sin \theta \\ 1 \end{pmatrix}$  et donc la normale unitaire s'exprime par

$$N_\alpha(\theta, z) = \frac{1}{|\partial_\theta \alpha(\theta, z) \wedge \partial_z \alpha(\theta, z)|} \partial_\theta \alpha(\theta, z) \wedge \partial_z \alpha(\theta, z) = \frac{1}{\sqrt{1+4z^2}} \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \\ -2z \end{pmatrix}$$

car  $|\partial_\theta \alpha(\theta, z) \wedge \partial_z \alpha(\theta, z)| = z^2 \sqrt{1+4z^2}$ . Noter qu'il s'agit de l'orientation demandée car  $N_3 < 0$ .

- ii. En utilisant le fait que  $(x, y, z) = \alpha(\theta, z)$  on trouve  $N(x, y, z) = \frac{1}{z^2 \sqrt{1+4z^2}} \begin{pmatrix} x \\ y \\ -2z^3 \end{pmatrix}$ .

3. La masse  $m$  vaut  $m = \int_S \rho d\sigma$  ce qui donne ici

$$m = \int_0^\pi \int_1^h \frac{1}{4} z \sqrt{1+4z^2} dz d\theta = \frac{\pi}{48} (1+4z^2)^{\frac{3}{2}} \Big|_1^h.$$

4. Le bord de  $S$  est constitué de quatre morceaux: deux demi-cercles et des courbes  $(\pm z^2, 0, z)$  avec  $z \in ]1, h[$ . On obtient donc

$$\begin{aligned} \int_{\partial S} g dl &= \int_0^\pi \sqrt{1+4h^2} h^2 d\theta + \int_0^\pi \sqrt{5} d\theta + 2 \int_1^h (1+4z^2) dz \\ &= \pi(h^2 \sqrt{1+4h^2} + \sqrt{5}) + 2(z + \frac{4}{3}z^3) \Big|_1^h \end{aligned}$$

5. Le flux de champ  $F$  vaut

$$\int_S F \cdot d\sigma = \int_0^\pi \int_1^h \begin{pmatrix} z^2 \cos \theta \\ z^2 \sin \theta \\ z^2 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} z^2 \cos \theta \\ z^2 \sin \theta \\ -2z^3 \end{pmatrix} d\theta dz = \pi \int_1^h (z^4 - 2z^5) dz = \pi \left( \frac{1}{5} z^5 - \frac{1}{3} z^6 \right) \Big|_1^h.$$

6. a) Soit  $V \subset \mathbb{R}^3$  un ouvert tel que  $\bar{S} \subset V$ ,  $g \in C^1(V, \mathbb{R}^3)$  et  $S, N, T$  comme dans l'énoncé, alors

$$\int_S \langle \nabla \wedge g, N \rangle d\sigma = \int_{\partial S} \langle g, T \rangle dl.$$

- b) En choisissant  $g = uf$  dans a) et en utilisant l'identité  $\nabla \wedge (uf) = \nabla u \wedge f + u \nabla \wedge f$ , on obtient

$$\begin{aligned} \int_{\partial S} u \langle f, T \rangle dl &= \int_S u \langle \nabla \wedge f, N \rangle d\sigma + \int_S \langle \nabla u \wedge f, N \rangle d\sigma \\ &= \int_S u \langle \nabla \wedge f, N \rangle d\sigma + \int_S \langle f \wedge N, \nabla u \rangle d\sigma \end{aligned}$$

car  $\langle a \wedge b, c \rangle = -\langle a \wedge c, b \rangle$  pour tous vecteurs  $a, b, c \in \mathbb{R}^3$ . D'où la formule d'intégration par parties.

7. En utilisant le théorème de Stokes on trouve que le flux de  $\nabla \wedge H$  vaut

$$\begin{aligned} \int_S \langle \nabla \wedge H, N \rangle d\sigma &= \int_{\partial S} \langle H, T \rangle dl \\ &= - \int_1^h \begin{pmatrix} 2t \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ t^2 \ln(\sqrt{t+1}) \\ \sin(e^t) \end{pmatrix} dt + \int_1^h \begin{pmatrix} -2t \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ t^2 \ln(\sqrt{t+1}) \\ \sin(e^t) \end{pmatrix} dt \\ &+ \int_0^\pi \begin{pmatrix} -\sin \theta \ln(\sqrt{2}) \\ \cos \theta \ln(\sqrt{2}) \\ \sin(e) \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} d\theta - \int_0^\pi \begin{pmatrix} -h^2 \sin \theta \ln(\sqrt{h+1}) \\ h^2 \cos \theta \ln(\sqrt{h+1}) \\ \sin(e^h) \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -h^2 \sin \theta \\ h^2 \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} d\theta \\ &= \pi \left( \sqrt{2} - h^4 \ln(\sqrt{h+1}) \right) \end{aligned}$$

8. On vérifie facilement que  $\nabla \wedge f = 0$ . De plus comme le champ  $f$  n'admet aucune singularité sur  $\mathbb{R}^3$ , qui simplement connexe, on conclut qu'il existe un potentiel scalaire pour le champ  $f$  sur  $\mathbb{R}^3$  (précisément on trouve  $x^2(e^z - e) + \text{const.}$  comme potentiel scalaire). Comme  $V \subset \mathbb{R}^3$ , il existe donc un potentiel scalaire pour  $f$  sur  $V$ .

Pour calculer cette intégrale on utilise la formule d'intégration par parties démontrée au point 6.b). Comme  $\nabla \wedge f = 0$  et  $\bar{S} \subset V$ , on trouve

$$\begin{aligned} \int_S \langle f \wedge N, \nabla u \rangle d\sigma &= \int_{\partial S} u \langle f, T \rangle dl \\ &= \int_0^\pi \sin^2 \theta \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ e \cos^2 \theta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin \theta \\ \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} d\theta - \int_0^\pi \sin^2 \theta \begin{pmatrix} 2h^2 \cos \theta (e^h - e) \\ 0 \\ e^h h^2 \cos^2 \theta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -h^2 \sin \theta \\ h^2 \cos \theta \\ 0 \end{pmatrix} d\theta \\ &= -2h^4 (e^h - e) \int_0^\pi \sin^3 \theta \cos \theta d\theta = -\frac{h^4}{2} (e^h - e) (\sin^4 \theta)|_0^\pi = 0 \end{aligned}$$

**Question 2** (30 points)

a) On trouve  $\nabla f(x, y, z) = -\frac{1}{(x^2+y^2+z^2)^{\frac{3}{2}}}(x, y, z)$  et  $\Delta f(x, y, z) = 0$  pour  $(x, y, z) \neq 0$ .

b) Comme  $V$  est régulier, il admet un champ continue de normale unitaire  $N$  sur son bord  $\partial V$  et on peut donc appliquer le théorème de la divergence

$$\int_V (\nabla \cdot F) dx dy dz = \int_{\partial V} (F \cdot N) d\sigma$$

pour tous champs  $F \in C^1(\bar{V}, \mathbb{R}^3)$ . En observant que  $\nabla \cdot (u\nabla v - v\nabla u) = u\Delta v - v\Delta u$  et en utilisant le théorème de la divergence avec  $F = u\nabla v - v\nabla u$  on trouve

$$\int_V \nabla \cdot (u\nabla v - v\nabla u) dx dy dz = \int_{\partial V} \{u\nabla v \cdot N - v\nabla u \cdot N\} d\sigma = \int_{\partial V} \left\{ u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n} \right\} d\sigma$$

ce qui est le résultat cherché.

c) i. En utilisant à présent  $V = B(r) \setminus B(\epsilon)$ ,  $u = g$  et  $v = f$  dans b), où  $f$  est définie dans a), on obtient

$$\int_V (g\Delta f - v\Delta g) dx dy dz = 0 = - \int_{S(r)} \frac{1}{r^2} g d\sigma - \int_{S(r)} \frac{1}{r} (\nabla g \cdot N) d\sigma + \int_{S(\epsilon)} \frac{1}{\epsilon^2} g d\sigma - \int_{S(\epsilon)} \frac{1}{\epsilon} (\nabla g \cdot N) d\sigma$$

Et donc

$$\frac{1}{r^2} \int_{S(r)} g d\sigma = \frac{1}{\epsilon^2} \int_{S(\epsilon)} g d\sigma$$

car  $\int_{S(\cdot)} (\nabla g \cdot N) d\sigma = \int_V \Delta g dx dy dz = 0$ .

- ii. Comme  $g \in C^2(\bar{B}(r))$ ,  $g(y) = g(0) + O(\epsilon)$  pour tous  $y \in S(\epsilon)$  et pour tous  $0 < \epsilon < 1$ .  
Conséquemment,

$$\frac{1}{\epsilon^2} \int_{S(\epsilon)} g d\sigma = 4\pi g(0) + 4\pi O(\epsilon) \quad \forall 0 < \epsilon < 1.$$

Comme cela est vrai pour tous  $0 < \epsilon < 1$ , on conclut que

$$\frac{1}{r^2} \int_{S(r)} g d\sigma = \frac{1}{\epsilon^2} \int_{S(\epsilon)} g d\sigma = 4\pi g(0).$$

**Question 3** (30 points)

- A) Pour appliquer la méthode de séparation de variables on cherche une solution de la forme  $u(x, t) = f(x)h(t)$ . En substituant ceci dans l'équation, on déduit les équations suivantes pour  $f$  et  $h$ :

$$f''(x) = \lambda f(x) \text{ avec } f'(0) = 0 \text{ et } f'(\pi) = 0$$

et

$$h'(t) = \lambda h(t) \text{ avec } f(x)h(0) = \phi(x), \forall x \in ]0, \pi[$$

pour  $\lambda \in \mathbb{R}$ .

Pour la fonction  $f$  on trouve que si :

$\lambda > 0$  il n'existe pas de solutions qui satisfont les conditions de bords

$\lambda = 0$   $f = \text{const.}$  et c'est une solution

$\lambda < 0$   $f(x) = A \cos(\sqrt{|\lambda|x}) + B \sin(\sqrt{|\lambda|x})$  est une solution si  $B = 0$  et  $\lambda_n = -n^2$  pour  $n = 1, 2, \dots$ . Ceci donne

$$f_n(x) = A_n \cos(nx).$$

Noter que le cas  $\lambda = 0$  se récupère avec  $f_n(x)$  pour  $n = 0$ .

On trouve donc  $h_n(t) = e^{-n^2 t}$  pour  $n = 0, 1, 2, \dots$  et donc par le principe de superposition

$$u(x, t) = \sum_{n \geq 0} A_n \cos(nx) e^{-n^2 t}$$

Il nous reste encore à trouver les coefficients  $A_n$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$  pour satisfaire la condition  $u(x, 0) = \phi(x)$ , i.e.

$$\phi(x) = \sum_{n \geq 0} A_n \cos(nx).$$

On observe donc que  $A_n$  sont les coefficients de Fourier de  $\phi(x)$  exprimées en une série de cosinus. Comme les fonctions propres  $\cos(nx)$  sont solutions d'un problème de Sturm-Liouville elles sont orthogonales deux à deux dans  $L^2(0, \pi)$ , on trouve donc

$$A_n = \frac{1}{\int_0^\pi \cos^2(nx) dx} \int_0^\pi \phi(x) \cos(nx) dx.$$

Noter que  $\int_0^\pi \cos^2(nx) dx = \frac{\pi}{2}$

B) Pour appliquer la méthode de séparation de variables on cherche une solution de la forme  $u(x, y, t) = f(x)g(y)h(t)$ .

Cependant, la condition initiale  $u(x, y, 0) = \phi(x)$  exprime qu'au temps  $t = 0$  la fonction  $u$  ne dépend pas de la variable  $y$ , et que conséquemment on peut s'attendre à ce que la fonction  $u(x, y, t)$  reste indépendante de  $y$  pour tout  $t$ . Ceci revient à chercher une solution de la forme  $u(x, y, t) = f(x)h(t)$ , i.e. avec  $g(y) = 1$ . On observe que  $g(y) = 1$  est bien une solution qui satisfait les conditions de bord pour  $g$  et que cela implique que les équations pour  $f(x)$  et  $g(t)$  seront identiques à celles en A). Ceci montre que dans ce cas

$$u(x, y, t) = \sum_{n \geq 0} A_n \cos(nx) e^{-n^2 t}$$

avec  $A_n$  comme dans A).

Noter que l'on pourrait aussi appliquer "les yeux fermés" la méthode de séparation de variables pour  $u(x, y, t) = f(x)g(y)h(t)$  et on arriverait au même résultat

C) Utilisant la même observation qu'au point B), on cherche une solution de la forme  $u(x, y, t) = g(y)h(t)$ . La symétrie du problème permet de conclure que le spectre de (P) est le même que celui en A), i.e.  $\lambda_n = -n^2$  pour  $n = 0, 1, 2, \dots$  et que les fonctions propres associées sont  $g_n(y) = \cos(ny)$ .

Cependant,  $h(t)$  est solution d'une équation du deuxième ordre maintenant, précisément  $h''(t) + n^2 h(t) = 0$ . On trouve donc pour  $n = 0$ ,

$$h_0(t) = a_0 + tb_0$$

et

$$h_n(t) = a_n \cos(nt) + b_n \sin(nt)$$

pour  $n \geq 1$ . Les conditions initiales imposent  $u(x, y, 0) = 0$  ce qui donne  $a_n = 0$  pour  $n \geq 0$ , et  $\partial_t u(x, y, 0) = \psi(y)$

$$\sum_{n \geq 1} n b_n \cos(ny) + b_0 = \psi(y).$$

Un même argument qu'en A) pour calculer les coefficients  $A_n$  permet de conclure que

$$b_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^\pi \psi(y) dy \text{ et } b_n = \frac{2}{n\pi} \int_0^\pi \psi(y) \cos(ny) dy$$

D) Une première possibilité est d'appliquer "les yeux fermés" la méthode de séparation de variables pour  $u(x, y, t) = f(x)g(y)h(t)$ .

Une seconde est d'observer que la fonction  $\cos(2x)\cos(y)$  est une fonction propre de l'opérateur  $\Delta$  qui satisfait les conditions de bord demandées en (P), i.e.

$$\Delta (\cos(2x) \cos(y)) = 5 \cos(2x) \cos(y).$$

Il suffit donc de chercher une solution de la forme  $u(x, y, t) = \cos(2x)\cos(y)h(t)$ . Ceci implique l'équation suivante pour la fonction  $h(t)$

$$h''(t) + 5h(t) = 0 \text{ avec } h'(0) = 0$$

on trouve  $h(t) = \text{const} \times \cos(\sqrt{5}t)$  et donc

$$u(x, y, t) = \cos(2x) \cos(y) \cos(\sqrt{5}t).$$