

**Exercice 1(8pts):** Soient  $R > 0$  et  $g$  une fonction réelle  $2\pi$  – périodique et continue.

On considère le problème suivant,  $(r, \theta)$  désignant les coordonnées polaires :

$$(\mathcal{P}) \begin{cases} u_{rr} + \frac{1}{r}u_r + \frac{1}{r^2}u_{\theta\theta} = 0, & 0 < r < R \\ u(R, \theta) = g(\theta) & 0 \leq \theta \leq 2\pi. \end{cases}$$

1. En utilisant la méthode de séparation des variables, trouver la fonction  $u(r, \theta)$  solution du problème  $(\mathcal{P})$ .

2. La solution de  $(\mathcal{P})$  est donnée par :

$$u(r, \theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n (a_n \cos n\theta + b_n \sin n\theta).$$

Écrire les coefficients  $a_n$  et  $b_n$  et en déduire que,

$$u(r, \theta) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left( \frac{R^2 - r^2}{R^2 - 2rR \cos(\theta - \alpha) + r^2} \right) g(\alpha) d\alpha.$$

3. Soit  $G(r, \theta; r', \alpha)$  la fonction de Green pour le laplacien (en coordonnées polaires) relative au disque de centre  $O$  et de rayon  $R$ ,  $D(O, R) \subset \mathbb{R}^2$ .

Déduire des questions précédentes l'expression explicite de

$$\frac{\partial G}{\partial r'}(r, \theta; R, \alpha).$$

**Exercice 2(7pts):** Soient  $\Omega$  un ouvert non vide de  $\mathbb{R}^n$  et  $f \in C^2(\Omega)$ . On pose

$$u(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} f(y) ds$$

où  $\bar{B}(x, r) \subset \Omega$  et  $A(n) = 2\sqrt{\pi^n}/(n\Gamma(n/2))$ .

1. En utilisant un changement de variable, montrer que  $u(r)$  est la valeur moyenne d'une fonction sur  $\partial B(0, 1)$ .

2. Montrer, en utilisant une formule de Green, que

$$u'(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{B(x,r)} \Delta f(y) dy.$$

3. En déduire que si

$$f(x) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} f(y) ds$$

pour toute boule fermée  $\bar{B}(x, r) \subset \Omega$  alors  $f$  est harmonique.

**Exercice 3 (5pts):** Soient  $\Omega$  un ouvert borné de  $\mathbb{R}^n$  et  $u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$ .

Montrer que si  $u$  est harmonique dans  $\Omega$  alors,  $\max_{\bar{\Omega}} u = \max_{\partial\Omega} u$ .

Bon Courage

**Corrigé**

**Exercice 1(8pts):**

$$(\mathcal{P}) \begin{cases} u_{rr} + \frac{1}{r}u_r + \frac{1}{r^2}u_{\theta\theta} = 0, & 0 < r < R \\ u(R, \theta) = g(\theta) & 0 \leq \theta \leq 2\pi. \end{cases}$$

1. **(3pts)** Posons  $u(r, \theta) = V(r)T(\theta)$ ,

En portant dans l'équation, on obtient après division par  $V(r)T(\theta)$ :

$$r^2 \frac{V''}{V} + r \frac{V'}{V} = -\frac{T''}{T}$$

Les variables  $r$  et  $\theta$  étant indépendantes, les deux membres sont alors constants, on a

$$r^2 \frac{V''}{V} + r \frac{V'}{V} = \lambda = -\frac{T''}{T}, \quad \lambda \text{ constante réelle}$$

L'équation de départ donne naissance aux deux équations suivantes :

$$\begin{cases} T'' + \lambda T = 0 \\ r^2 V'' + rV' - \lambda V = 0. \end{cases}$$

a.  $T'' + \lambda T = 0$

- Si  $\lambda = 0$  alors  $T(\theta) = A\theta + B$ .

Comme la fonction  $T$  doit-être périodique alors  $A = 0$  et  $T \equiv \text{cste}$ .

- Si  $\lambda < 0$  alors  $T(\theta) = Ae^{\theta\sqrt{-\lambda}} + Be^{-\theta\sqrt{-\lambda}}$  et pour la même raison  $T \equiv 0$ .

- Si  $\lambda > 0$  alors  $T(\theta) = A \cos(\sqrt{\lambda} \theta) + B \sin(\sqrt{\lambda} \theta)$

Déterminons les coefficients  $A$  et  $B$ .

Des conditions  $T(0) = T(2\pi)$  et  $T'(0) = T'(2\pi)$ , on obtient le système

$$(S) \begin{cases} A(\cos(2\pi\sqrt{\lambda}) - 1) + B \sin(2\pi\sqrt{\lambda}) = 0 \\ -A \sin(2\pi\sqrt{\lambda}) + B(\cos(2\pi\sqrt{\lambda}) - 1) = 0. \end{cases}$$

Si le déterminant de  $(S)$  est non nul alors  $A = B = 0$  et  $T$  est identiquement nulle. Les solutions non triviales sont alors obtenues pour  $\text{Det}(S) = 0$ .

$$\text{Det}(S) = 0 \Leftrightarrow \cos(2\pi\sqrt{\lambda}) = 1 \Leftrightarrow \lambda = n^2, \quad n \in \mathbb{N}^*$$

On obtient des solutions non triviales pour  $\lambda = 0$  avec  $T \equiv \text{cste}$  et pour  $\lambda = n^2 \in \mathbb{N}^*$  avec  $T(\theta) = A \cos(n \theta) + B \sin(n \theta)$ .

La famille des solutions de l'équation en  $T$  est :

$$T_n(\theta) = A_n \cos(n \theta) + B_n \sin(n \theta), \quad n \in \mathbb{N}.$$

b. Résolvons l'équation en  $V$ :  $r^2V'' + rV' - \lambda V = 0$ , pour  $\lambda = n^2 \in \mathbb{N}$ .

- Si  $\lambda = 0$ , l'équation devient  $rV'' + V' = 0$ .

c.-à-d.  $(rV')' = 0$  d'où  $rV' = C$  et  $V(r) = C_1 + C \ln|r|$ .

La solution doit-être bornée (au voisinage de 0) donc  $C = 0$  et  $V \equiv \text{cste}$ .

- Si  $\lambda = n^2 \in \mathbb{N}^*$ ,  $r^2V'' + rV' - n^2V = 0$ ,

C'est une équation d'Euler, posons  $V(r) = r^\alpha$  et remplaçons dans l'équation, nous obtenons

$$\alpha(\alpha - 1)r^\alpha + \alpha r^\alpha - n^2 r^\alpha = 0$$

Ceci nous donne

$$\alpha(\alpha - 1) + \alpha - n^2 = 0 \quad \text{d'où} \quad \alpha = \pm n.$$

Et la solution cherchée est,  $V(r) = Dr^n + Er^{-n}$ ,

Comme  $V$  doit-être bornée en 0, on prend  $E = 0$  et par suite  $V(r) = Dr^n$ .

En combinant ces deux cas, la famille des solutions de l'équation en  $V$  est

$$V_n(r) = D_n r^n, \quad n \in \mathbb{N}$$

Par le principe de superposition la solution de  $(\mathcal{P})$  est

$$u(r, \theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} V_n(r)T_n(\theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} r^n (c_n \cos(n\theta) + d_n \sin(n\theta))$$

où l'on a posé  $c_n = A_n D_n$  et  $d_n = B_n D_n$ .

Déterminons les coefficients  $c_n$  et  $d_n$  :

On a  $u(R, \theta) = g(\theta)$  d'où

$$g(\theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} R^n (c_n \cos(n\theta) + d_n \sin(n\theta))$$

On reconnaît les coefficients de Fourier de la fonction  $g$ :  $c_0$ ,  $c_n R^n$  et  $d_n R^n$  ( $n \in \mathbb{N}^*$ )

$$c_0 = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} g(\alpha) d\alpha, \quad c_n = \frac{1}{\pi R^n} \int_0^{2\pi} g(\alpha) \cos(n\alpha) d\alpha, \quad d_n = \frac{1}{\pi R^n} \int_0^{2\pi} g(\alpha) \sin(n\alpha) d\alpha,$$

2. (3pts) En portant ces coefficients dans l'expression de  $u(r, \theta)$  on obtient

$$u(r, \theta) = \sum_{n=0}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n (a_n \cos(n\theta) + b_n \sin(n\theta))$$

avec  $a_n = c_n R^n$  et  $b_n = d_n R^n$  ( $n \in \mathbb{N}$ ). Avec ces nouveaux coefficients on a

$$u(r, \theta) = a_0 + \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \sum_{n=1}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n [\cos(n\theta) \cos(n\alpha) + \sin(n\theta) \sin(n\alpha)] g(\alpha) d\alpha$$

$$u(r, \theta) = a_0 + \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \sum_{n=1}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n \cos(n(\theta - \alpha)) g(\alpha) d\alpha$$

Et

$$\begin{aligned} \sum_{n=1}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n \cos(n(\theta - \alpha)) &= \sum_{n=1}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n \frac{e^{in(\theta-\alpha)} + e^{-in(\theta-\alpha)}}{2} \\ &= \frac{re^{i(\theta-\alpha)}}{2R \left(1 - \frac{re^{i(\theta-\alpha)}}{R}\right)} + \frac{re^{-i(\theta-\alpha)}}{2R \left(1 - \frac{re^{-i(\theta-\alpha)}}{R}\right)} \\ &= \frac{re^{i(\theta-\alpha)}(R - re^{-i(\theta-\alpha)}) + re^{-i(\theta-\alpha)}(R - re^{i(\theta-\alpha)})}{2(R - re^{i(\theta-\alpha)})(R - re^{-i(\theta-\alpha)})} \\ \sum_{n=1}^{+\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n \cos(n(\theta - \alpha)) &= \frac{Rr \cos(\theta - \alpha) - r^2}{R^2 + r^2 - 2Rr \cos(\theta - \alpha)} \end{aligned}$$

Par suite

$$\begin{aligned} u(r, \theta) &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} g(\alpha) d\alpha + \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} \frac{Rr \cos(\theta - \alpha) - r^2}{R^2 + r^2 - 2Rr \cos(\theta - \alpha)} g(\alpha) d\alpha \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left( \frac{R^2 - r^2}{R^2 - 2Rr \cos(\theta - \alpha) + r^2} \right) g(\alpha) d\alpha. \quad c. q. f. d. \end{aligned}$$

3. (2pts)  $G(r, \theta; r', \alpha)$  étant la fonction de Green pour le laplacien (en coordonnées polaires) relative au disque de centre  $O$  et de rayon  $R$ ,  $D(O, R) \subset \mathbb{R}^2$ . Calculons  $\frac{\partial G}{\partial r'}(r, \theta; R, \alpha)$ :

On sait que la solution de  $(\mathcal{P})$  en terme de la fonction de Green est donnée par :

$$u(r, \theta) = - \int_0^{2\pi} \frac{\partial G}{\partial r'}(r, \theta; R, \alpha) g(\alpha) d\alpha;$$

en identifiant avec l'expression intégrale de  $u(r, \theta)$  on trouve

$$\frac{\partial G}{\partial r'}(r, \theta; R, \alpha) = - \frac{R^2 - r^2}{2\pi(R^2 - 2Rr \cos(\theta - \alpha) + r^2)}.$$

**Exercice 2(7pts):**  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  ouvert non vide,  $f \in C^2(\Omega)$ . On pose

$$u(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} f(y) ds$$

où  $\bar{B}(x, r) \subset \Omega$  et  $A(n) = 2\sqrt{\pi^n}/(n\Gamma(n/2))$ .

1. **(2,5pts)** Montrons que  $u(r)$  est la valeur moyenne d'une fonction sur  $\partial B(0, 1)$ .

Posons  $y = x + rz$ , alors  $|z| := \|z\| = 1$  car  $|y - x| = r$ , et donc  $z \in \partial B(0, 1)$

et  $ds(y) = r^{n-1}ds(z)$ .

En remplaçant on trouve

$$u(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} f(y) ds(y) = \frac{1}{nA(n)} \int_{\partial B(0,1)} f(x + rz) ds(z)$$

Et puisque  $nA(n) = 2\sqrt{\pi^n}/\Gamma(n/2)$  et la mesure de la sphère unité alors

$u(r)$  est bien la valeur moyenne de la fonction  $z \mapsto f(x + rz)$  sur  $\partial B(0, 1)$ .

2. **(2,5pts)** Montrons que

$$u'(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{B(x,r)} \Delta f(y) dy.$$

On a

$$u(r) = \frac{1}{nA(n)} \int_{\partial B(0,1)} f(x + rz) ds(z)$$

D'où

$$u'(r) = \frac{1}{nA(n)} \int_{\partial B(0,1)} \nabla f(x + rz) \cdot z ds(z)$$

Et par le changement  $y = x + rz$ , on trouve

$$u'(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} \nabla f(y) \cdot \frac{y-x}{r} ds(y) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} \nabla f(y) \cdot \eta ds(y)$$

car  $\frac{y-x}{r}$  est la normale unitaire dirigée vers l'extérieur de  $\partial B(x, r)$ .

On obtient par l'identité de Green  $(\int_{\Omega} \Delta v(x) dx = \int_{\partial\Omega} \nabla v \cdot \eta ds = \int_{\partial\Omega} \frac{\partial v}{\partial \eta} ds)$ :

$$u'(r) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{B(x,r)} \Delta f(y) dy.$$

3. (2pts) Montrons que si

$$f(x) = \frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{\partial B(x,r)} f(y) ds$$

pour toute boule fermée  $\bar{B}(x, r) \subset \Omega$  alors  $f$  est harmonique.

En dérivant par rapport à  $r$  les deux membres et en utilisant la question 2., on obtient :

$$\frac{1}{nA(n)r^{n-1}} \int_{B(x,r)} \Delta f(y) dy = 0, \quad \forall \bar{B}(x, r) \subset \Omega,$$

d'où  $\Delta f = 0$  dans  $\Omega$  et  $f$  est harmonique dans  $\Omega$ .

**Exercice 3 (5pts):**  $\Omega \subset \mathbb{R}^n$  ouvert borné non vide,  $u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$ .

Montrons que si  $u$  est harmonique dans  $\Omega$  alors,  $\max_{\bar{\Omega}} u = \max_{\partial\Omega} u$ .

Posons  $u_\varepsilon := u + \varepsilon|x|^2$ ,  $\varepsilon \geq 0$  ; et supposons que la fonction  $u_\varepsilon$  atteint son maximum en un point  $\bar{x}$  intérieur à  $\Omega$ .

Alors  $\nabla u_\varepsilon(\bar{x}) = 0$  et la matrice hessienne  $\left( \frac{\partial^2 u_\varepsilon}{\partial x_i \partial x_j}(\bar{x}) \right)_{1 \leq i, j \leq n}$  est définie négative.

Or  $\Delta u_\varepsilon = 2n\varepsilon \geq 0$  puisque  $\Delta u = 0$  (car  $u$  est harmonique), et comme  $\Delta u_\varepsilon(\bar{x})$  est la

trace de la matrice hessienne  $\left( \frac{\partial^2 u_\varepsilon}{\partial x_i \partial x_j}(\bar{x}) \right)_{1 \leq i, j \leq n}$  on aboutit à une contradiction,

donc  $\max_{\bar{\Omega}} u_\varepsilon = \max_{\partial\Omega} u_\varepsilon$ . Et le résultat demandé s'ensuit en faisant tendre  $\varepsilon \rightarrow 0^+$ .