

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

On considère le problème suivant, (r, θ) 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 Ω 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 Ω un ouvert borné de \mathbb{R}^n et $u \in C^2(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$.

Montrer que si u est harmonique dans Ω 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 θ 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 $T \equiv cste$.

- 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 $T \equiv cste$ 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 $V \equiv cste$.

- 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 Ω et f est harmonique dans Ω .

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 Ω 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_ε atteint son maximum en un point \bar{x} intérieur à Ω .

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 $\varepsilon \rightarrow 0^+$.