

Propriétés asymptotiques des valeurs propres des opérateurs elliptiques auto-adjoints

(dédié à Monsieur le Professeur A. Kobori, à l'occasion
de son soixantième anniversaire)

Par

Sigeru MIZOHATA et Reiko ARIMA

(Reçu le 10 septembre, 1964)

1. Introduction

Le but de cet article est de montrer une formule asymptotique concernant les distributions des valeurs propres vis-à-vis le problème aux limites pour les opérateurs elliptiques auto-adjoints.

Avant d'expliquer notre résultat, nous allons préciser ce problème. Considérons un domaine Ω fini dans un espace R^n dont la frontière est une hypersurface S assez régulière.

Soit $A(x; D)$ un opérateur différentiel elliptique d'ordre $m(=2b)$, défini dans Ω . Nous supposons que $A(x; D)$ est formellement auto-adjoint :

$$(1.1) \quad A^*(x; D) = A(x; D).$$

Cette condition implique que les coefficients correspondant à la partie principale de $A(x; D)$ sont tous réels.

Il s'agit du problème aux limites de la forme suivante :

$$(1.2) \quad \begin{cases} A(x; D)u(x) = f(x) & \text{dans } \Omega. \\ B_j(x; D)u(x) = 0 & \text{sur } S, j = 1, 2, \dots, b (=m/2). \end{cases}$$

Ici, $\{B_j\}_{j=1,2,\dots,b}$ est un système de b opérateurs différentiels définis sur S . Désignons les parties principales de A et de B_j par A_0 et B_{0j} respectivement. On suppose ici que $\{B_j\}$ est un système normal :

- 1) A tout point de la frontière, S n'est pas caractéristique
(1.3) pour B_j .
- 2) Soit m_j l'ordre de B_j , on a $m_j \neq m_k$.

On suppose de plus que $m_j \leq m-1$, $j=1, 2, \dots, b$.

Naturellement on suppose que le système $\{B_j\}$ recouvre A . En d'autres termes : Soit N_x la normale (intérieure) à S au point x . Pour tout point x de S et pour tout $\eta \neq 0$, vecteur appartenant à l'hyperplan tangent au point x , les polynômes (en z) $\{B_{0j}(x; \eta + zN_x)\}_{j=1,2,\dots,b}$ sont linéairement indépendants modulo $A_{0+}(x; \eta + zN_x) = (z - z_1(x; \eta))(z - z_2(x; \eta)) \cdots (z - z_b(x; \eta))$, où $z_i(x; \eta)$ sont des racines ayant la partie imaginaire positive de l'équation $A_0(x; \eta + zN_x) = 0$.

Nous dirons que deux systèmes normaux $\{B_j\}$ et $\{B'_j\}$ sont équivalents, si l'espace des fonctions $u(x)$ définies par $B_j u = 0$, ($j=1, 2, \dots, b$), et celui des fonctions $u(x)$ définies par $B'_j u = 0$, ($j=1, 2, \dots, b$) coïncident. Comme on sait (voir [7]), on peut associer au système $\{A; B_j(j=1, 2, \dots, b)\}$ un autre système normal $\{B'_j\}_{j=1,2,\dots,b}$, appelé un système *adjoint* au système $\{A; B_j\}$. Ce système n'est pas déterminé uniquement, mais deux systèmes adjoints au même système $\{A; B_j\}$ sont toujours équivalents l'un à l'autre.

Ceci remarqué, nous donnons la définition.

Definition 1.1. *Nous dirons que le système $\{A; B_j(j=1, 2, \dots, b)\}$ est formellement auto-adjoint, si $A=A^*$ et que le système adjoint $\{B'_j\}$ est équivalent à $\{B_j\}$.*

Nous supposons désormais que les coefficients de A et de B_j sont assez réguliers dans $\bar{\Omega}$. Remarquons que, si A est formellement auto-adjoint, alors en désignant

$$D(A) = \{u \in C^m(\bar{\Omega}); B_j u = 0, j = 1, 2, \dots, b\},$$

on a

$$(Au, v) = (u, Av)$$

pour tout $u, v \in D(A)$.

A étant supposé formellement auto-adjoint, on suppose maintenant que la forme (Au, u) est restée bornée inférieurement, c'est-

à-dire qu'il existe une constante γ telle que

$$(1.4) \quad (Au, u) \geq \gamma \|u\|^2, \quad \text{pour toute } u(x) \in D(A).$$

Dans les conditions ci-dessus, en prenant le domaine de définition de A comme

$$(1.5) \quad \mathfrak{D}(A) = \{u \in \mathfrak{S}_{L^2}^m(\Omega); B_j u = 0, j = 1, 2, \dots, b\},$$

il est facile de voir que A est un opérateur auto-adjoint dans $L^2(\Omega)$, et que cette extension auto-adjointe est unique. En prenant β de manière que $\beta + \gamma > 0$, on voit que l'opérateur de Green $G_\beta = (A + \beta I)^{-1}$ est complètement continu dans $L^2(\Omega)$. De là il suit que l'opérateur A a une infinité de valeurs propres $\{\lambda_j\} : \lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_j \leq \dots \rightarrow +\infty$.

Nous sommes en état d'énoncer notre résultat. Soit

$$A(x; D) = (-1)^b a_0(x; D) + (\text{termes d'ordre } \leq m-1), \quad b = m/2,$$

(remarquons que $a_0(x; \xi) > 0$, pour tout $\xi \neq 0$).

Théorème. Soit $N(T)$ le nombre des valeurs propres telles que $\lambda_j < T$. Soit

$$w(\Omega) = \int_{\Omega} dx \int_{a_0(x; \xi) < 1} d\xi,$$

on a

$$(1.6) \quad N(T) \sim (2\pi)^{-n} w(\Omega) T^{n/m} \quad (T \rightarrow \infty).^{1)}$$

Pour démontrer ce théorème, nous allons suivre le travail de Minakshisundaram ([6]). Dans ce raisonnement, ce qui est essentiel est d'utiliser une estimation assez précise du noyau de Green $G(t; x, y)$ de l'opérateur parabolique

$$(1.7) \quad \frac{\partial}{\partial t} u + Au = 0$$

Or, l'un des auteurs a déjà obtenu telle estimation (voir [2]). Dans ce qui suit, nous allons indiquer quelques points qu'il faudra confirmer pour la démonstration du Théorème.

2. Ordres de croissance des λ_j et des $\omega_j(x)$.

S'il est nécessaire, en prenant $A + \beta I$ au lieu de A , pour dé-

1) Cette formule a été montrée par Cårding pour le problème de Dirichlet (voir [3]).

montrer le lemme 2.1, qui suit, il suffit de supposer que A soit défini-positif, c'est-à-dire que γ soit positif dans (1.4). Désormais nous le supposons dans cette section. Alors on a $\lambda_j > 0$, $j=1, 2, \dots$. Dans cette condition, pour $s \geq 0$, on a

$$(2.1) \quad A^{-s}f = \sum_j \frac{(f, \omega_j)}{\lambda_j^s} \omega_j(x),$$

où $\omega_j(x)$ est une fonction propre correspondant à la valeur propre λ_j , et de plus $\{\omega_j(x)\}$ forme un système ortho-normal dans $L^2(\Omega)$.

Lemme 2.1.

- 1) $\sup_{x \in \Omega} |\omega_j(x)| \leq \text{const. } \lambda_j^s$ ($j=1, 2, \dots$), si $s(\text{entier}) > n/2m$
- 2) $\sum_j \frac{1}{\lambda_j^{2s}} < +\infty$, si $s(\text{entier}) > n/2m$.

Démonstration.

- 1) On utilise le fait suivant (voir, [7], Théorème 6.1):

$$Au = f, \quad f \in \mathcal{E}_{L^2}^s(\Omega), \quad u \in \mathcal{D}(A) \quad \text{entraînent} \quad u \in \mathcal{E}_{L^2}^{m+s}(\Omega).$$

Supposons que A soit inversible, alors l'application biunivoque $u \rightarrow Au$ est continue de $\mathcal{E}_{L^2}^{m+s}(\Omega) \cap \mathcal{D}(A)$ sur $\mathcal{E}_{L^2}^s(\Omega)$. Or, d'après le théorème de Banach, cette application est bicontinue, d'où

$$\|u\|_{m+s} \leq C_s \|Au\|_s, \quad \text{pour toute } u(x) \in \mathcal{E}_{L^2}^{m+s}(\Omega) \cap \mathcal{D}(A).$$

Appliquons cette inégalité à $\omega_j(x)$, on a

$$\|\omega_j(x)\|_{km} \leq \text{const.} \|A\omega_j\|_{(k-1)m} = \text{const. } \lambda_j \|\omega_j\|_{(k-1)m}$$

En prenant $k=1, 2, 3, \dots$, on a

$$(2.2) \quad \|\omega_j(x)\|_{sm} \leq \text{const. } \lambda_j^s \quad (s = 1, 2, \dots).$$

En appliquant le lemme de Sobolev, on achève la démonstration.

- 2) Tout d'abord on va montrer que, si $s > n/2m$

$$(2.3) \quad A^{-s}f = \int_{\Omega} K_s(x, y) f(y) dy, \quad f(x) \in L^2(\Omega),$$

où

$$\iint_{\Omega \times \Omega} |K_s(x, y)|^2 dx dy < +\infty$$

Ce fait est déjà connu (voir, par exemple [4]), mais pour faciliter au lecteur la compréhension de cet article, nous donnons la démonstration.

D'après ce qui précède, on a

$$\|A^{-s}u\|_{sm} \leq C_s \|u\|_{L^2} \quad \text{pour toute } u(x) \in L^2(\Omega).$$

Or, si l'on prend $s > n/2m$, alors d'après le lemme de Sobolev, pour tout point x fixé de Ω , l'application $u(x) \in L^2(\Omega) \rightarrow (A^{-s}u)(x)$ est une forme linéaire continue de $L^2(\Omega)$. On la désigne par $L_x[u]$. Nous avons

$$(A^{-s}u)(x) = L_x[u], \quad |L_x[u]| \leq C \|u\|_{L^2},$$

où C est une constante indépendante de x . De plus, $L_x[u]$ est une fonction continue de x dans $\bar{\Omega}$.

Considérons maintenant la forme linéaire définie par

$$\langle K, f(x, y) \rangle = \sum \int_{\Omega} v_i(x) L_x[u_i] dx$$

où $f(x, y) = \sum_{\text{fini}} v_i(x) u_i(y)$, $u_i(y) \in L^2(\Omega)$, $v_i(x) \in L^2(\Omega)$.

Evidemment telles fonctions $f(x, y)$ forment un sous-espace dense dans $L^2(\Omega \times \Omega)$.

Maintenant,

$$|\langle K, f \rangle| \leq \left| \int_{\Omega} L_x[\sum v_i(x) u_i(y)] dx \right|, \quad \text{et}$$

$$|L_x[\sum v_i(x) u_i(y)]| \leq C \left(\int |f(x, y)|^2 dy \right)^{1/2},$$

d'où

$$|\langle K, f \rangle| \leq C \text{mes}(\Omega)^{1/2} \|f(x, y)\|_{L^2(\Omega \times \Omega)}.$$

Ceci montre que $\langle K, f \rangle$ est une forme linéaire continue de $L^2(\Omega \times \Omega)$ définie sur un sous-espace dense dans $L^2(\Omega \times \Omega)$. D'où, d'après le théorème de F. Riesz, il s'ensuit qu'il existe une fonction $K_s(x, y) \in L^2(\Omega \times \Omega)$ telle que

$$\langle K, f \rangle = \int_{\Omega} \int_{\Omega} K_s(x, y) f(x, y) dx dy.$$

En posant $f(x, y) = v(x)u(y)$, on a

$L_x[u] = \int_{\Omega} K_s(x, y)u(y)dy$, presque partout dans Ω . Nous avons donc prouvé (2.3).

De (2.1) et de (2.3), il suit que

$$\iint |K_s(x, y)|^2 dx dy = \sum_j \int_{\Omega} \frac{|\omega_j(x)|^2}{\lambda_j^{2s}} dx = \sum_j \frac{1}{\lambda_j^{2s}} < +\infty$$

c.q.f.d.

Corollaire. D'après le lemme on a

$$(2.4) \quad \lambda_j > \text{const. } j^{1/2s}, \quad j = 1, 2, 3, \dots, \quad s(\text{entier}) > n/2m.$$

3. Noyau de Green pour l'opérateur parabolique

Comme on sait, la solution $u(x, t)$ de l'équation parabolique avec la donnée initiale $f(x) \in L^2(\Omega)$ est donnée par

$$(3.1) \quad e^{-tA}f = \sum_j e^{-\lambda_j t} (f, \omega_j) \omega_j(x), \quad t > 0,$$

où le second membre s'écrit

$$= \int_{\Omega} \left\{ \sum_j e^{-\lambda_j t} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)} \right\} f(y) dy.$$

Or, d'après le lemme 2.1 et (2.4), la série entre parenthèse est uniformément convergente pour $t > \delta$ (> 0 arbitraire). Ceci montre que

$$(3.2) \quad G(t; x, y) = \sum_j e^{-\lambda_j t} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)}.$$

Ceci posé, en multipliant t^{s-1} à

$$G(t; x, y) - \sum_{\lambda_j \leq 0} e^{-\lambda_j t} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)} = \sum_{\lambda_j > 0} e^{-\lambda_j t} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)},$$

on intègre les deux membres en t de 0 à $+\infty$, en supposant que $\text{Re } s$ est assez grand. En tenant compte de

$$\int_0^{\infty} t^{s-1} e^{-\lambda_j t} dt = \frac{1}{\lambda_j^s} \Gamma(s),$$

on a

$$\begin{aligned} & \int_0^{+\infty} [G(t; x, y) - \sum_{\lambda_j \leq 0} e^{-\lambda_j t} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)}] t^{s-1} dt \\ &= \Gamma(s) \sum_{\lambda_j > 0} \frac{\omega_j(x) \overline{\omega_j(y)}}{\lambda_j^s}. \end{aligned}$$

Ce calcul est justifié d'après le lemme 2.1.

Maintenant, on regarde le premier membre. On divise l'intégration dans $(0, 1)$ et dans $(1, +\infty)$. La seconde intégrale est

$$\sum_{\lambda_j > 0} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)} \int_1^\infty e^{-\lambda_j t} t^{s-1} dt,$$

qui est visiblement une fonction entière de s . Ensuite, la première intégrale est

$$- \sum_{\lambda_j \leq 0} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)} \int_0^1 e^{-\lambda_j t} t^{s-1} dt + \int_0^1 G(t; x, y) t^{s-1} dt.$$

En résumé, en désignant

$$(3.3) \quad \zeta_s(x, y) = \sum_{\lambda_j > 0} \frac{\omega_j(x) \overline{\omega_j(y)}}{\lambda_j^s}$$

on a

$$(3.4) \quad \zeta_s(x, y) = \frac{1}{\Gamma(s)} \int_0^1 G(t; x, y) t^{s-1} dt + E_s(x, y),$$

où

$$E_s(x, y) = \sum_{\lambda_j > 0} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)} \frac{1}{\Gamma(s)} \int_1^\infty e^{-\lambda_j t} t^{s-1} dt - \sum_{\lambda_j \leq 0} \omega_j(x) \overline{\omega_j(y)} \frac{1}{\Gamma(s)} \int_0^1 e^{-\lambda_j t} t^{s-1} dt.$$

Comme on voit facilement, $E_s(x, y)$ est une fonction entière de s .

Maintenant, nous utilisons des résultats dans l'article [2]. Explicitons un de ses résultats. On considère l'équation

$$(3.5) \quad \frac{\partial}{\partial t} u - A(x; D)u = 0$$

où on suppose

$$(A.1) \quad \operatorname{Re} A_0(x; i\xi) < 0 \quad \text{pour} \quad \xi \in \mathbb{R}^n - \{0\}, \quad x \in \overline{\Omega},$$

et de plus

$$(A.2) \quad R(p, \eta; x) \neq 0 \quad \text{pour} \quad \operatorname{Re} p \geq 0, \quad \eta \in T_x, \quad (p, \eta) \neq 0, \quad x \in S.$$

Cette condition équivaut à dire que les polynômes (en z) $\{B_{0j}(x; \eta + zN_x)\}_{j=1,2,\dots,b}$ sont linéairement indépendants modulo le polynôme $(z - z_1(x, p; \eta)) \cdots (z - z_b(x, p; \eta))$, où z_i sont des racines ayant la partie imaginaire positive de l'équation

$$A_0(x; \eta + zN_x) - p = 0, \quad \operatorname{Re} p \geq 0,$$

Or, cette condition est encore équivalente à la condition suivante (voir, [1], Théorème 2.1): l'opérateur A avec le domaine de définition (1.5) a l'ensemble résolvant tout au moins dans un demi-plan $\operatorname{Re} \lambda \geq \lambda_0$ (si l'on prend assez grand), et d'ailleurs on a

$$(3.6) \quad \|(\lambda I - A)^{-1}\|_{\mathcal{L}(L^2; L^2)} \leq \frac{\text{const}}{|\lambda|}, \quad \operatorname{Re} \lambda \geq \lambda_0.$$

En d'autres termes, A est un générateur infinitésimal d'un semi-groupe *analytique*.

Reproduisons le résultat ([2], Théorème 2) comme le

Lemme 3.1. *Le noyau de Green s'écrit sous la forme*

$$G(t; x, y) = G_0(t, x - y; y) + G_1(t; x, y) + G_c(t; x, y),$$

où $(G_0 + G_1)$ est la solution fondamentale et G_c est le noyau de compensateur.

$$(3.7) \quad G_0(t, y; x) = (2\pi)^{-n} \int e^{iy\xi} \exp \{A_0(x; i\xi)t\} d\xi,$$

où $A_0(x; D)$ est la partie principale de $A(x; D)$.

Quant à G_1 , et G_c , on a les évaluations suivantes :

$$(3.8) \quad |G_1(t; x, y)| \leq \frac{c_1}{t^{n-1/m}} \exp \left\{ -c' \left(\frac{|x-y|}{t^\alpha} \right)^q \right\},$$

$$(3.9) \quad |G_c(t; x, y)| \leq \frac{c_2}{t^{n/m}} \exp \left\{ -c'' \left(\frac{|x-y|}{t^\alpha} \right)^q \right\} \exp \left\{ -c''' \left(\frac{l_y}{t^\alpha} \right)^q \right\},$$

où $\alpha = 1/m$, $q = m/m - 1$, $l_y = \text{distance}(y, S)$.

Revenons à notre problème. Dans le cas actuel, l'opérateur $(-A)$ défini dans l'Introduction satisfait bien à la condition (3.6). Donc on peut appliquer le lemme 3.1. De ce lemme, en tenant compte de (3.4), on voit que la fonction $\zeta_s(x, y)$ est, pour $x \neq y$, une fonction entière de s .

Considérons maintenant le cas $x = y$. Dans le cas présent,

$$G_0(t, 0; x) = (2\pi)^{-n} \int \exp \{-a_0(x; \xi)t\} d\xi,$$

où $a_0(x; \xi)$ a été définie dans l'Introduction. Alors, un calcul simple

montre que

$$(3.10) \quad G_0(t, 0; x) = (2\pi)^{-n} n/m \Gamma(n/m) t^{-n/m} \int_{a_0(x; \xi) < 1} d\xi \\ \equiv (2\pi)^{-n} n/m \Gamma(n/m) t^{-n/m} w_{a_0}(x).$$

En résumé, pour $x \in \Omega$, on a

$$(3.11) \quad \zeta_s(x, x) = (2\pi)^{-n} n/m w_{a_0}(x) \frac{1}{s - n/m} + g_s(x),$$

où $g_s(x)$ est une fonction holomorphe de s pour $Re s > (n-1)/m$.

Considérons maintenant

$$(3.12) \quad \int_{\Omega} \zeta_s(x, x) dx = \sum_{\lambda_j > 0} \frac{1}{\lambda_j^s}$$

qui est valable pour $Re s$ assez grand.

D'abord, il est facile de voir que

$$\int_{\Omega} dx \int_0^1 t^{s-1} G_1(t; x, x) dt$$

est une fonction holomorphe (de s) pour $Re s > \frac{n-1}{m}$. (d'après (3.8)).

Ce qui est délicat à vérifier est l'intégrale

$$(3.13) \quad \int_{\Omega} dx \int_0^1 t^{s-1} G_c(t; x, x) dt.$$

Nous allons montrer que cette intégrale est aussi holomorphe pour $Re s > \frac{n-1}{m}$.

En effet, d'après (3.9), en désignant $Re s = \sigma$,

$$\int_{\Omega} dx \int_0^1 |t^{s-1} G_c(t; x, x)| dt \\ \leq \text{const} \int_0^{\infty} dl_x \int_0^1 t^{\sigma-1-\frac{n}{m}} \exp \left\{ -c'' \left(\frac{l_x}{t^{\frac{\alpha}{m}}} \right)^q \right\} dt.$$

En posant $l_x/t^{\frac{\alpha}{m}} = u$, $t = v$, on a $dl_x dt = v^{\alpha} du dv$, d'où

$$= \text{const} \int_0^{\infty} \exp \{ -c'' u^q \} du \int_0^1 v^{\sigma-1-\frac{n-1}{m}} dv.$$

Ce qui montre notre assertion.

En résumé, en tenant compte de (3.11), nous avons

$$(3.14) \quad \sum_{\lambda_j > 0} \frac{1}{\lambda_j^s} = (2\pi)^{-n} \frac{n}{m} \int_{\Omega} w_{a_0}(x) dx \frac{1}{s - \frac{n}{m}} + g(s),$$

où $g(s)$ est holomorphe pour $Re s > (n-1)/m$.

En appliquant le théorème d'Ikehara, on a

$$N(T) \sim (2\pi)^{-n} \int_{\Omega} w_{a_0}(x) dx T^{\frac{n}{m}}.$$

Remarque. Si l'on applique le théorème d'Ikehara à (3.11), on a

$$(3.15) \quad \sum_{\lambda_j < T} |\omega_j(x)|^2 \sim (2\pi)^{-n} w_{a_0}(x) T^{\frac{n}{m}}, \quad (T \rightarrow +\infty).$$

REFERENCES

- [1] S. Agmon ; On the eigenfunctions and on the eigenvalues of general elliptic boundary value problems. *Comm. Pure Appl. Math.* 15 (1962), 119-147.
- [2] R. Arima ; On general boundary value problem for parabolic equations, this journal 207-244.
- [3] L. Gårding ; On the asymptotic distribution of the eigenvalues and eigenfunctions of elliptic differential operators, *Math. Scand.* 1 (1953), 232-255.
- [4] L. Gårding ; Applications of the theory of direct integrals of Hilbert spaces to some integral and differential operators, University of Maryland, 1954.
- [5] K. Kotake-M. S. Narasimhan ; Regularity theorems for fractional powers of a linear elliptic operator, *Bull. Soc. Math. France* 90 (1962), 449-471.
- [6] S. Minakshisundaram ; A generalization of Epstein Zeta functions, *Can. J. Math.* 1 (1947), 320-326.
- [7] M. Schechter ; General boundary value problems for elliptic partial differential equations, *Comm Pure Appl. Math.* 12 (1959), 457-482.