

# 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  $\Omega$  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  $\Omega$ . 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  $\gamma$  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  $\beta$  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 $\lambda_j$ et des $\omega_j(x)$ .

Si'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  $\gamma$  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  $\lambda_j$ , 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

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

Or, si l'on prend  $s > n/2m$ , alors d'après le lemme de Sobolev, pour tout point  $x$  fixé de  $\Omega$ , 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  $\Omega$ . 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

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

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.