

SUR L'EXISTENCE ET LA NON-EXISTENCE DES ALGÈBRES DE DIRICHLET

MASAYUKI ITÔ

1. Résultats

Cette mémoire sera consacrée à l'étude sur l'existence et la non-existence des algèbres de Dirichlet sur un ouvert de l'espace euclidien R^n à $n(\geq 1)$ dimensions. La notion des algèbres de Dirichlet a été introduite par A. Beurling et J. Deny (cf. [1]).

(I) Pour tout ouvert non-vide Ω de l'espace euclidien $R^n(n \geq 2)$, il n'existe aucune algèbre de Dirichlet sur Ω .

(II) Pour tout ouvert Ω de la droite réelle R , il existe toujours algèbres de Dirichlet sur Ω .

On discutera finalement son application à une noyau-fonction continue.

2. Préliminaires

Dans toute la suite X désigne un espace localement compact et à base dénombrable. On supposera toujours qu'il existe une mesure de Radon positive ξ partout dense dans X ; c'est-à-dire, quel que soit ω un ouvert non-vide de X , $\xi(\omega) > 0$. On note $M = M(X; \xi)$ l'ensemble des fonctions réelles et localement ξ -sommables dans X , $M_K = M_K(X; \xi)$ le sous-ensemble des fonctions bornées de M et à support compact, $C_0 = C_0(X)$ l'espace des fonctions finies, continues dans X et s'annulant à l'infini (si X n'est pas compact), et muni de la topologie de convergence uniforme, $C_K = C_K(X)$ l'espace des fonctions, continues dans X , à support compact, et muni de la topologie usuelle.

On désigne respectivement par M^+ , M_K^+ , C_0^+ et C_K^+ leur sous-ensembles des fonctions non-négatives. La relation d'équivalence $f \sim g$ sur M signifie $f(x) = g(x)$ presque partout pour ξ (noté désormais ξ -p.p.) sur X , et on note $\tilde{M} = M/\sim$.

D'après A. Beurling et J. Deny [1], un espace de Dirichlet D relatif

Received June 21, 1971.

à X et à ξ est, par définition, un espace hilbertien dont l'élément est de \tilde{M} et qui vérifie les trois conditions suivantes :

(a) A un compact K de X , on peut associer une constante $A(K) > 0$ telle que l'on ait, quelle que soit u de D ,

$$\int_K |u| d\xi \leq A(K) \|u\| .$$

(b) $C_K \cap D$ est dense dans C_K et dans D .

(c) On a, quelles que soient u de D et v une contraction normale de u , $v \in D$ et $\|v\| \leq \|u\|$.

Un élément de \tilde{M} est souvent écrit par son élément représentatif. On note respectivement $\|u\|$ et (u, v) la norme de u dans D et le produit scalaire associé.

Une contraction normale de u est, par définition, une fonction v telle que, quels que soient x, y de X ,

$$|v(x)| \leq |u(x)| \quad \text{et} \quad |v(x) - v(y)| \leq |v(x) - u(y)| .$$

Si, pour une mesure de Radon réelle μ dans X , il existe un élément u_μ dans D tel que, quelle que soit φ de $C_K \cap D$,

$$(u_\mu, \varphi) = \int \varphi d\mu ,$$

il est alors unique et s'appelle le potentiel de μ dans D . La condition (a) implique que, quelle soit f de M_K , u_f a un sens. On identifie ici f et $f\xi$.

D'après A. Beurling et J. Deny [1], on définira la capacité d'un ouvert ω de X relative à D . On pose

$$E(\omega; D) = \{u \in D; u(x) \geq 1 \quad \xi\text{-p.p. dans } \omega\} ,$$

et alors cela est un ensemble convexe et fermé de D . La capacité $\text{cap}(\omega; D)$ de ω relative à D est, par définition, $\inf \{\|u\|^2; u \in E(\omega; D)\}$ ou bien $+\infty$ d'accord avec $E(\omega; D) \neq \emptyset$ ou bien $E(\omega; D) = \emptyset$. Pour un compact K de X , on définit

$$\text{cap}(K; D) = \inf \{\text{cap}(\omega; D); \omega \text{ est ouvert } \supset K\} .$$

La capacité intérieure $\text{cap}_i(A; D)$ et la capacité extérieure $\text{cap}_e(A; D)$ d'un ensemble quelconque A sont définies de la manière usuelle. Si $\text{cap}_i(A; D) < +\infty$ (resp. $\text{cap}_e(A; D) < +\infty$), il existe alors une mesure

Radon positive ν_A^i (resp. ν_A^e) portée par \bar{A} et telle que l'on ait $u_{\nu_A^i} \in D$ (resp. $u_{\nu_A^e} \in D$) et

$$\text{cap}_i(A; D) = \int d\nu_A^i = \|u_{\nu_A^i}\|^2 \quad \left(\text{resp. } \text{cap}_e(A; D) = \int d\nu_A^e = \|u_{\nu_A^e}\|^2 \right).$$

Si $\text{cap}_i(A; D) = \text{cap}_e(A; D)$, cette quantité s'écrit simplement $\text{cap}(A; D)$ et A est dit d'être capacitabile par rapport à la capacité relative à D . Il est connu que tout l'ensemble analytique de X est capacitabile (cf. [2]).

3. Quelques propriétés des algèbres de Dirichlet

Un espace de Dirichlet D relatif à X et à ξ s'appelle une algèbre de Dirichlet si la condition suivante (d) est vérifiée :

(d) On a, quelles que soient u, v de D , $uv \in D$ et $\|uv\| \leq C(D) \|u\| \|v\|$, où $C(D)$ est une constante positive qui dépend seulement de D .

LEMME 1. *Soit D un espace de Dirichlet relatif à X et à ξ . Alors les trois énoncés sont équivalents :*

- (1) D est une algèbre de Dirichlet.
- (2) $\inf \{ \text{cap}(\{x\}; D); x \in X \} > 0$.
- (3) $C_0 \supset D$ et $\sup_{x \in X} \{ \max |u(x)| / \|u\|; u \in D \} < +\infty$.

A. Beurling et J. Deny ont énoncé, sans aucune démonstration, que (1) implique (2), et sa démonstration était fournie dans [2].

Montrons que (2) implique (3). On pose

$$\inf \{ \text{cap}(\{x\}; D); x \in X \} = c^2,$$

et alors il suffit de voir que, quelle que soit φ de $C_K^+ \cap D$,

$$c (\max_{x \in X} \varphi(x)) \leq \|\varphi\|,$$

car, quelle que soit u de D , $|u| \in D$ et sa norme dans D est $\leq \|u\|$, et $C_K \cap D$ est dense dans D . Supposons qu'il existe une fonction φ_0 de $C_K^+ \cap D$ et un nombre $\delta > 0$ tels que $\omega_\delta = \{x \in X; c\varphi_0(x) > (1 + \delta)\|\varphi_0\|\}$ soit non-vide. Il existe donc une mesure de Radon positive $\nu_\delta (\neq 0)$ dans X , portée par $\bar{\omega}_\delta$, et une seule telle que l'on ait $u_{\nu_\delta} \in D$ et

$$\|u_{\nu_\delta}\|^2 = \int d\nu_\delta = \text{cap}(\omega_\delta; D)^{(1)}$$

et par suite, on a

⁽¹⁾ On dit que u_{ν_δ} et ν_δ sont respectivement le potentiel d'équilibre de ω_δ et la mesure d'équilibre de ω_δ .

$$c \|\varphi_0\| \|u_{v_3}\| \geq c(\varphi_0, u_{v_3}) = c \int \varphi_0 d\nu_\delta \geq (1 + \delta) \|\varphi_0\| \|u_{v_3}\|^2.$$

Mais cela est en contradiction avec $\text{cap}(\omega_\delta; D) \geq c^2$.

En utilisant la contraction normale généralisée, A. Beurling et J. Deny ont montré, en général, que, quelles que soient u, v de $C_X \cap D$, $uv \in D$ et

$$\|uv\| \leq (\max_{x \in X} |u(x)|) \|v\| + (\max_{x \in X} |v(x)|) \|u\|.$$

Voir [1]. Donc l'implication (3) \Rightarrow (1) en résulte immédiatement.

Dès maintenant dans cette section, D désigne une algèbre de Dirichlet relative à X et à ξ .

COROLLAIRE 1. *Pour une mesure de Radon réelle μ dans X et avec $\int d|\mu| < +\infty$, on a $u_\mu \in D$ et*

$$C(D) \|u_\mu\| \leq \int d|\mu|.$$

En effet l'application $D \ni u \rightarrow \int u d\mu$ est linéaire et bornée dans D , car on a

$$\left| \int u d\mu \right| \leq \max_{x \in X} |u(x)| \int d|\mu| \leq C(D)^{-1} \|u\| \int d|\mu|,$$

et donc, d'après le théorème de Riesz, on a $u_\mu \in D$ et

$$C(D) \|u_\mu\| \leq \int d|\mu|.$$

On utilise ici l'égalité

$$\max_{u, v \in D} \frac{\|uv\|}{\|u\| \|v\|} = (\inf_{x \in X} \text{cap}(\{x\}; D))^{-1/2} = \sup_{u \in D} \frac{\max_{x \in X} |u(x)|}{\|u\|}.$$

D'après ce corollaire, on a, quel que soit x de X , $u_{\varepsilon_x} \in D$, où ε_x est la mesure de Dirac au point x . On pose

$$(g_D(x, y) =) g(x, y) = (u_{\varepsilon_x}, u_{\varepsilon_y}),$$

et alors $g(x, y) = g(y, x)$ et, quelle que soit μ une mesure de Radon réelle dans X telle que u_μ ait un sens dans D , g_μ est finie et continue dans X , où $g_\mu(x) = \int g(x, y) d\mu(y)$. Dans ce cas, évidemment $u_\mu = g_\mu \xi$ -p.p. sur X . On dit que g est le noyau de D .

Remarque. Pour un point fixé y de X , la fonction $g(x, y)$ de x appartient à C_0 . Mais nous ne connaissons pas si g est finie et continue

dans l'espace produit $X \times X$. On affirme seulement que l'application $x \rightarrow g(x, x)$ est semi-continue inférieurement, car $x \rightarrow u_{\varepsilon_x}$ est faiblement continue dans D .

COROLLAIRE 2. *Soit μ une mesure de Radon positive dans X . $D_{(\mu)}$ désigne un espace complété de $C_K \cap D$ par la norme*

$$\|\varphi\|_{\mu} = \left(\int |\varphi|^2 d\mu + \|\varphi\|^2 \right)^{1/2}.$$

Alors $D_{(\mu)}$ est aussi une algèbre de Dirichlet relative à X et à ξ .

$D_{(\mu)}$ est évidemment un espace de Dirichlet, et notre corollaire résulte immédiatement du fait que, quelle soit φ de $C_K \cap D$,

$$\max_{x \in X} |\varphi(x)| \leq \frac{\|\varphi\|}{C(D)} \leq \frac{\|\varphi\|_{\mu}}{C(D)}.$$

Pour une algèbre de Dirichlet D et pour un nombre $p > 0$, $D_{(p)}$ désigne l'algèbre de Dirichlet obtenu par la complété de $C_K \cap D$ par la norme $\|\varphi\|_{(p)} = \|\varphi\|_{(p\xi)}$. On note g_p le noyau de $D_{(p)}$, et alors $(g_p)_{p>0}$ est une résolvante; c'est-à-dire, quels que soient $p > 0$ et $q > 0$,

$$g_p(x, y) - g_q(x, y) = (q - p) \int g_p(x, z) g_q(z, y) d\xi(z).$$

On a $g = \lim_{p \rightarrow 0} g_p$ et, quel que soit $p > 0$,

$$p \int g_p(x, y) d\xi(y) \leq 1.$$

LEMME 2. *Soit D une algèbre de Dirichlet relative à X et à ξ , et supposons $\xi(X) < +\infty$. Alors, à une mesure de Radon réelle μ dans X et avec $\int d|\mu| < +\infty$, on peut associer une autre mesure de Radon réelle μ_2 dans X , avec $\int d|\mu_2| < +\infty$ et telle que $(u_{\mu})^2 = u_{\mu_2}$.*

En effet, on a, quelle que soit u de D , $\int |u|^2 d\xi < +\infty$. Donc, pour deux fonctions u, v de D , on a

$$\begin{aligned} (u, v) &= \lim_{p \rightarrow \infty} \left(p \int u(x) v(x) \left(1 - p \int g_p(x, y) d\xi(y) \right) d\xi(x) \right. \\ &\quad \left. + \frac{p}{2} \iint (u(x) - u(y))(v(x) - v(y)) p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x) \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \lim_{p \rightarrow \infty} \left(p \int u(x)v(x) \left(1 - p \int g_p(x, y) d\xi(y) \right) d\xi(x) \right. \\
&\quad \left. + p \int \int u(x)(v(x) - v(y)) p g_p(x, y) d\xi d\xi \right).
\end{aligned}$$

Cela est un résultat de A. Beurling et J. Deny (cf. [1]). Notons ν la limite vague de $p \left(1 - p \int g_p(x, y) d\xi(y) \right) \xi$ lorsque $p \rightarrow \infty$. On a alors, quelle que soit φ de $C_K \cap D$,

$$\begin{aligned}
((u_\mu)^2, \varphi) &= \int (g_\mu)^2 \varphi d\nu \\
&\quad + \lim_{p \rightarrow \infty} p \iint ((g_\mu(x))^2 - (g_\mu(y))^2) \varphi(x) p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x).
\end{aligned}$$

On a ensuite

$$\begin{aligned}
&p \iint ((u_\mu(x))^2 - (u_\mu(y))^2) \varphi(x) p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x) \\
&= 2p \iint (u_\mu(x) - u_\mu(y)) u_\mu(x) \varphi(x) p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x) \\
&\quad - p \iint \varphi(x) (u_\mu(x) - u_\mu(y))^2 p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x).
\end{aligned}$$

On a, d'autre part,

$$\begin{aligned}
&\int (g_\mu(x))^2 \varphi(x) d\nu(x) + \lim_{p \rightarrow \infty} p \iint (u_\mu(x) - u_\mu(y)) u_\mu(x) \varphi(x) p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x) \\
&= (u_\mu, u_\mu \varphi) = \int \varphi(x) g_\mu(x) d\mu(x) = (\varphi, u_{g_\mu}).
\end{aligned}$$

Ayant

$$\frac{p}{2} \iint (u_\mu(x) - u_\mu(y))^2 p g_p(x, y) d\xi(y) d\xi(x) \leq \|u_\mu\|^2,$$

on peut supposer que la famille

$$\left(p \int (u_\mu(x) - u_\mu(y))^2 p g_p(x, y) d\xi(y) \right) \xi$$

converge vaguement vers une mesure de Radon positive η dans X de masse totale finie avec $p \rightarrow \infty$. On a finalement $\int (g_\mu)^2 d\nu < +\infty$, car

$$(g_\mu(x))^2 \leq \max_{y \in X} |g_\mu(y)| |g_\mu(x)| \leq \max_{y \in X} |g_\mu(y)| |g_{1\mu_1}(x)|$$

et

$$\int (g_\mu)^2 d\nu \leq \max_{x \in X} |g_\mu(x)| \int |g_{|\mu|} d\nu \leq \max_{x \in X} |g_\mu(y)| \int d|\mu| < +\infty .$$

Par conséquent, quelle que soit φ de $C_K \cap D$,

$$((u_\mu)^2, \varphi) = (u_{2g_\mu} - u_{(g_\mu)^2\nu} - u_\eta, \varphi) ,$$

d'où notre lemme.

LEMME 3. *Soit g le noyau de D . Pour une mesure de Radon positive μ dans X à masse totale finie et pour un fermé F de X , il existe une mesure de Radon positive μ' dans X , portée par F , et une seule telle que l'on ait $g_\mu(x) \geq g_{\mu'}(x)$ partout sur X , $g_\mu(x) = g_{\mu'}(x)$ partout sur F et $\int d\mu \geq \int d\mu'$.*

D'après le corollaire 1, u_μ a un sens dans D . Donc notre lemme résulte du théorème de A. Beurling et J. Deny (cf. [1]) et du lemme 1. On doit utiliser ici g_μ , car u_μ est un élément de \tilde{M} dont l'élément représentatif est égal à g_μ . On dit que μ' est la mesure balayée de μ sur F relativement à D (ou au noyau g).

LEMME 4. *Soient ω un ouvert relativement compact de X et K un compact $\subset \omega$. Si une suite (μ_n) de mesures de Radon positives portées par K converge vaguement vers une mesure de Radon positive μ dans X , on a alors, quelle que soit f une fonction continue et bornée dans X ,*

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int f d\mu'_n = \int f d\mu' .$$

où μ'_n et μ' sont respectivement les mesures balayées de μ_n et de μ sur $\mathcal{C}\omega$ relativement à D .

En effet, on désigne par g le noyau de D . On a

$$\sup_{\substack{1 \leq n \leq \infty \\ x \in X}} (g_{\mu_n}(x) - g_{\mu'_n}(x)) < +\infty ,$$

où $\mu_\infty = \mu$ et $\mu'_\infty = \mu'$. On pose, quels que soient x, y de ω ,

$$g_\omega(x, y) = g(x, y) - g_{\varepsilon'_y}(x) ,$$

et alors $g_\omega(x, x) > 0$ pour tout x de ω et

$$g_{\mu_n}(x) - g_{\mu'_n}(x) = \int g_\omega(x, y) d\mu_n(y) .$$

Il existe donc une mesure de Radon positive ν dans X , portée par K et telle que

$$g_\nu(x) - g_\nu(x) = \int g_\omega(x, y) d\nu(y) \geq \sup_{\substack{1 \leq n \leq \infty \\ x \in X}} (g_{\mu_n}(x) - g_{\mu'_n}(x))$$

sur K . Rappelons le principe complet du maximum pour $g_\omega^{(2)}$ et le théorème de représentation de A. Beurling et J. Deny (cf. [1]). On a alors $\nu' \geq \mu'_n$ et $\nu' \geq \mu'$ dans l'intérieur de $\mathcal{C}\omega$. Donc, pour un nombre $\delta > 0$ donné, il existe un autre compact F de X tel que

$$\mu'_n(\mathcal{C}F) < \delta \quad \text{et} \quad \nu'(\mathcal{C}F) < \delta.$$

D'autre part, (μ'_n) est vaguement bornée, car $\int d\mu'_n \leq \int d\mu_n$. On a ensuite, quelle que soit φ de $C_K \cap D$,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} (u_{\mu'_n}, \varphi) = \lim_{n \rightarrow \infty} (u_{\mu_n}, \varphi') = (u_\mu, \varphi') = (u_{\mu'}, \varphi),$$

où φ' est la projection de φ sur le sous-espace $D'_{\mathcal{C}\omega}$ de D qui est l'adhérent de l'ensemble $\{u_\nu \in D; S_\nu \subset \mathcal{C}\omega, \nu \text{ est une mesure de Radon réelle dans } X\}$. On note S_ν le support de ν . Cela résulte du fait que $u_{\mu'_n}$ est la projection de u_{μ_n} sur $D'_{\mathcal{C}\omega}$. Donc, quelle que soit φ de $C_K \cap D$,

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int \varphi d\mu'_n = \int \varphi d\mu'.$$

$C_K \cap D$ étant dense dans C_K , (μ'_n) converge vaguement vers μ' dans X avec $n \rightarrow \infty$. Par conséquent, notre lemme en résulte immédiatement.

LEMME 5. *Pour un ouvert ω de X , le sous-espace fermé D_ω obtenu par l'adhérent de l'ensemble $\{\varphi \in C_K \cap D; S_\varphi \subset \omega\}$ est une algèbre de Dirichlet relative à ω et à ξ .*

Il est facile de voir que D_ω vérifie les quatre conditions (a), (b), (c) et (d). On obtient facilement que le noyau de D_ω est égal à g_ω dans le lemme 4 et que $D'_{\mathcal{C}\omega}$ est l'espace orthogonal de D_ω dans D .

4. Les algèbres de Dirichlet sur un ouvert de R^n

Pour un ouvert Ω de l'espace euclidien R^n ($n \geq 1$), un espace de Dirichlet (resp. une algèbre de Dirichlet) sur Ω signifie celui (resp. celle)

⁽²⁾ Cela signifie que, quelles que soient μ, ν mesures de Radon positives dans ω et à support compact, $g_\omega \mu(x) \leq g_\omega \nu(x) + 1$ sur ω dès que la même inégalité a lieu sur S_μ .

relatif à Ω et à la mesure de Lebesgue. Si, pour un ouvert non-vidé Ω de R^n , il existe une algèbre de Dirichlet sur Ω , alors, quelle que soit ω un ouvert $\subset \Omega$, il existe aussi une algèbre de Dirichlet sur ω . On supposera donc que Ω est borné. Supposons qu'il existe un ouvert borné Ω de R^n tel qu'il existe une algèbre de Dirichlet D sur Ω , et on note g son noyau. Pour un point x de Ω et pour un nombre $r > 0$, $\nu_{x,r}$ désigne la mesure balayée de ε_x sur $\mathcal{C}B(x; r)$ relativement à D dès que l'adhérent de $B(x; r)$ appartient à Ω , où $B(x; r)$ est la boule ouverte de centre x et de rayon r . On note

$$a_{x,r} = (g(x, x) - g_{\nu_{x,r}}(x))\omega_n(r) ,$$

où $\omega_n(r)$ est la volume de la boule de rayon r . L'ensemble $\{x \in \Omega ; \text{dis.}(x, \mathcal{C}\Omega) > r\}$ est noté par Ω_r . Alors les applications $\Omega_r \ni x \rightarrow g(x, x)$ et $\Omega_r \ni x \rightarrow g_{\nu_{x,r}}(x)$ est semi-continue inférieurement, car

$$g_{\nu_{x,r}}(x) = \int g_{\varepsilon_x}(y) d\nu_{x,r}(y) = \|u_{\nu_{x,r}}\|^2$$

et l'application $x \rightarrow \nu_{x,r}$ est vaguement continue, et donc $x \rightarrow u_{\nu_{x,r}}$ est faiblement continue dans D .

LEMME 6. *Pour une mesure de Radon réelle μ dans Ω et avec $\int d|\mu| < +\infty$, l'intégrale*

$$\int_{\Omega_r} \int \frac{(g_\mu(x) - g_\mu(y))^2}{a_{x,r}} d\nu_{x,r}(y) dx$$

est bornée lorsque $r \rightarrow 0$.

En effet, on a

$$\begin{aligned} & \int_{\Omega_r} \int \frac{(g_\mu(x) - g_\mu(y))^2}{a_{x,r}} d\nu_{x,r}(y) dx + \int_{\Omega_r} (g_\mu(x))^2 \frac{1 - \int d\nu_{x,r}}{a_{x,r}} dx \\ &= 2 \int_{\Omega_r} \frac{g_\mu(x) \left(g_\mu(x) - \int g_\mu(y) d\nu_{x,r}(y) \right)}{a_{x,r}} dx \\ & \quad - \int_{\Omega_r} \frac{(g_\mu(x))^2 - \int (g_\mu(y))^2 d\nu_{x,r}(y)}{a_{x,r}} dx . \end{aligned}$$

On a ensuite, pour tout $r > 0$,

$$\begin{aligned}
& \left| \int_{\Omega_r} \frac{g_\mu(x) \left(g_\mu(x) - \int g_\mu(y) d\nu_{x,r}(y) \right)}{a_{x,r}} dx \right| \\
& \leq \int_{\Omega_r} \int \frac{(g(x, y) - g_{\nu_{x,r}}(y)) d|\mu|(y)}{a_{x,r}} |g_\mu(x)| dx \\
& = \iint_{\Omega_r} \frac{g(x, y) - g_{\nu_{x,r}}(y)}{a_{x,r}} |g_\mu(x)| dx d|\mu|(y) \\
& \leq \left(\max_{x \in \Omega} |g_\mu(x)| \right) \iint_{\Omega_r} \frac{g(x, y) - g_{\nu_{x,r}}(y)}{a_{x,r}} dx d|\mu|(y) \\
& \leq \left(\max_{x \in \Omega} |g_\mu(x)| \right) \int d|\mu|.
\end{aligned}$$

D'autre part, d'après le lemme 2, il existe une mesure de Radon réelle ν dans Ω , avec $\int d|\nu| < +\infty$ et telle que l'on ait $(u_\mu)^2 = u_\nu$. Donc, de la même manière que ci-dessus, on a

$$\left| \int_{\Omega_r} \frac{(g_\mu(x))^2 - \int (g_\mu(y))^2 d\nu_{x,r}(y)}{a_{x,r}} dx \right| \leq \int d|\nu|.$$

Ayant $\int d\nu_{x,r} \leq \int d\varepsilon_x = 1$, on obtient que l'intégrale

$$\int_{\Omega_r} \int \frac{(g_\mu(x) - g_\mu(y))^2}{a_{x,r}} d\nu_{x,r}(y) dx$$

est bornée lorsque $r \rightarrow 0$.

On note

$$b_{x,r} = \int |x - y|^2 d\nu_{x,r}(y),$$

et alors, d'après le lemme 4, l'application $\Omega_r \ni x \rightarrow b_{x,r}$ est continue. On désigne par $C_K^\infty(\Omega)$ l'ensemble des fonctions réelles, infiniment dérivables dans Ω et à support compact.

LEMME 7. *Soit Ω un ouvert de R^n ($n \geq 2$). Alors il existe un suite décroissante (r_m) des nombres positifs tendant vers 0 et telle que, quelles que soient φ, ψ de $C_K^\infty(\Omega)$,*

$$d(\varphi, \psi) = \lim_{m \rightarrow \infty} \int_{\Omega_{r_m}} \int \frac{(\varphi(x) - \varphi(y))(\psi(x) - \psi(y))}{b_{x,r_m}} d\nu_{x,r_m}(y) dx$$

existe et que $d(\cdot, \cdot)$ ne s'annule pas identiquement.

En effect, pour un entier $p \geq 3$, on a

$$\lim_{r \rightarrow 0} \int_{\Omega_r} \int \frac{|x - y|^p}{b_{x,r}} d\nu_{x,r}(y) dx = 0,$$

car, quelle que soit f une fonction continue et bornée dans Ω ,

$$\lim_{r \rightarrow 0} \int f d\nu_{x,r} = f(x).$$

On utilise ici le fait que Ω est borné. On a donc, quelles que soient φ , ψ de $C_K^\infty(\Omega)$,

$$\begin{aligned} & \lim_{r \rightarrow 0} \left(\int_{\Omega_r} \int \frac{(\varphi(x) - \varphi(y))(\psi(x) - \psi(y))}{b_{x,r}} d\nu_{x,r}(y) dx \right. \\ & \quad \left. - \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \int_{\Omega_r} \frac{\frac{\partial \varphi(x)}{\partial x_i} \frac{\partial \psi(x)}{\partial x_j}}{b_{x,r}} dx \int (x_i - y_i)(x_j - y_j) d\nu_{x,r}(y) \right) = 0, \end{aligned}$$

où $x = (x_1, \dots, x_n)$ et $y = (y_1, \dots, y_n)$. On pose

$$f_{ij,r}(x) = \frac{1}{b_{x,r}} \int (x_i - y_i)(x_j - y_j) d\nu_{x,r}(y)$$

dans Ω_r , et alors $|f_{ij,r}(x)| \leq 1$ dans Ω_r . Donc il existe une suite décroissante (r_m) des nombres positives tendant vers 0 et telle que

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \int_{\Omega_{r_m}} \int \frac{(\varphi(x) - \varphi(y))(\psi(x) - \psi(y))}{b_{x,r_m}} d\nu_{x,r_m}(y) dx$$

existe. On a toujours $f_{ii,r} \geq 0$ et

$$\sum_{i=1}^n f_{ii,r}(x) = 1$$

dans Ω_r . Donc il existe une fonction ρ de $C_K^\infty(\Omega)$ telle que

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \int_{\Omega_{r_m}} \int \frac{(\rho(x) - \rho(y))^2}{b_{x,r_m}} d\nu_{x,r_m}(y) dx > 0,$$

d'où notre lemme.

D'après le présent lemme, on voit que, quelles que soient φ , ψ de $C_K^\infty(\Omega)$,

$$d(\varphi, \psi) = \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^n \frac{\partial \varphi(x)}{\partial x_i} \frac{\partial \psi(x)}{\partial x_j} d\nu_{ij},$$

où ν_{ij} est une mesure réelle dans Ω .

Montrons notre théorème principal.

THÉORÈME.

(I) Pour tout ouvert non-vide Ω de l'espace euclidien R^n ($n \geq 2$), il n'existe aucune algèbre de Dirichlet sur Ω .

(II) Pour tout ouvert Ω de la droite réelle R , il existe toujours algèbres de Dirichlet sur Ω .

Démonstration. Supposons qu'il existe un ouvert non-vide et borné Ω de R^n ($n \geq 2$) tel qu'il existe une algèbre de Dirichlet D sur Ω . La suite (r_m) est celle obtenue dans le présent lemme 7. On définit une mesure $\mu_m(\cdot, \cdot)$ dans $\Omega_{r_m} \times \Omega_{r_m}$ comme suit; quelles que soient f, g de $C_K(\Omega_{r_m})$,

$$\iint f(x)g(y)d\mu_m(x, y) = \int_{\Omega_{r_m}} \frac{f(x)}{b_{x, r_m}} dx \int_{\Omega_{r_m}} g(y) d\nu_{x, r_m}(y).$$

On désigne par $\check{\mu}_m$ la symétrie de μ_m et par $\tilde{\mu}_m = \frac{1}{2}(\mu_m + \check{\mu}_m)$, et alors, quelles que soient φ, ψ de $C_K^\infty(\Omega)$,

$$\begin{aligned} d(\varphi, \psi) &= \lim_{m \rightarrow \infty} \iint (\varphi(x) - \psi(y))(\varphi(x) - \psi(y)) d\tilde{\mu}_m(x, y) \\ &= \lim_{m \rightarrow \infty} 2 \iint \varphi(x)(\psi(x) - \psi(y)) d\tilde{\mu}_m(x, y). \end{aligned}$$

Soit D_a un espace de Dirichlet sur Ω obtenu par la complété de $C_K^\infty(\Omega)$ par la norme

$$\|u\|_a = \left(\int |u|^2 dx + d(u, u) \right)^{1/2}.$$

On peut voir facilement, en général, que, pour une fonction φ de C_K , φ appartient à D_a et on a

$$\|\varphi\|_a = \left(\int |\varphi|^2 dx + \lim_{m \rightarrow \infty} \iint (\varphi(x) - \varphi(y))^2 d\tilde{\mu}_m(dx, dy) \right)^{1/2}$$

dès que la présente limite existe et, quelle que soit ψ de $C_K^\infty(\Omega)$,

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \iint (\varphi(x) - \varphi(y))(\psi(x) - \psi(y)) d\tilde{\mu}_m(dx, dy)$$

existe et elle est finie. Donc, quelle que soit μ une mesure de Radon positive dans Ω et avec $\int d|\mu| < +\infty$, g_μ appartient à D_a et on a, d'après $\lim_{r \rightarrow 0} a_{x, r}/b_{x, r} = 0$,

$$\|g_\mu\|_a = \left(\int |g_\mu|^2 dx \right)^{1/2}$$

dès que g_μ est à support compact dans Ω , où g est le noyau de D . On a donc, quelle que soit φ de $C_K^\infty(\Omega)$,

$$(g_\mu, \varphi)_a = \int g_\mu(x)\varphi(x)dx,$$

où $(\cdot, \cdot)_a$ est le produit scalaire dans D_a , qui implique que le potentiel de g_μ dans D_a est égal à g_μ . D'autre part, l'ensemble de tels potentiels g_μ est dense dans C_K , et donc $d(\varphi, \psi) = 0$ sur $C_K^\infty(\Omega) \times C_K^\infty(\Omega)$. Mais cela est une contradiction.

Montrons l'énoncé (II). Soient $1 < \alpha \leq 2$ et $p > 0$. Alors la fonction $\lambda_{\alpha,p}(x) = p + |x|^\alpha$ sur R étant définie-négative (cf. [1]) et partout positive, l'espace hilbertien D obtenu par la complété de $C_K^\infty(R)$ par la norme

$$\|u\| = \left(\int |\hat{u}(x)|^2 (p + |x|^\alpha) dx \right)^{1/2}$$

est un espace de Dirichlet sur R (cf. [1]), où la signe \wedge représente la transformation de Fourier sur R . D'autre part, la fonction $(\lambda_{\alpha,p})^{-1}$ est de type positif et à masse totale finie, et donc il existe une fonction k finie et continue et de type positif sur R telle que $\hat{k} = (\lambda_{\alpha,p})^{-1}$. Il est évident que $k(x-y)$ est le noyau de D . Par conséquent, D est une algèbre de Dirichlet sur R , et d'après le lemme 5, on a l'énoncé (II). La démonstration est ainsi complète.

5. Une application

Soit Ω un ouvert de R^n ($n \geq 1$). Une noyau-fonction continue G sur Ω est une fonction non-négative, continue au sens large dans $\Omega \times \Omega$, finie en dehors de l'ensemble diagonal et localement sommable pour la mesure de Lebesgue dans R^{2n} . Dans la mémoire précédente [3], on montre :

Pour qu'une noyau-fonction continue et symétrique G sur Ω soit un noyau d'espace de Dirichlet, il faut et il suffit que G satisfasse au principe complet du maximum et au principe d'énergie et que G soit faiblement régulière.

G satisfait au principe complet du maximum si, quelle que soient μ, ν mesures positives dans Ω à support compact, l'inégalité $G_\mu(x) \leq G_\nu(x) + 1$ est satisfaite partout sur Ω dès que la même inégalité a lieu sur S_μ

et que $\int G_\mu(x) d\mu(x) < +\infty$, où $G_\mu(x) = \int G(x, y) d\mu(y)$.

G satisfait au principe d'énergie si, quelle que soit μ une mesure réelle dans Ω , $\int G_\mu(x) d\mu(x) \geq 0$ dès que $\int G_{|\mu|}(x) d|\mu|(x) < +\infty$ et si $\int G_\mu(x) d\mu(x) = 0 \Leftrightarrow \mu = 0$.

G est faiblement régulière si, quels que soient x de Ω et a un nombre positif,

$$\inf \{ \text{cap}_G (\{y \in \mathcal{C}K ; G(x, y) \geq a\}) ; K : \text{compact} \} = 0 ,$$

où cap_G désigne la capacité relative au noyau G .

PROPOSITION. *Si G est faiblement régulière, symétrique et satisfait au principe complet du maximum, au principe d'énergie, alors $G(x, x) = +\infty$ pour tout x de Ω dès que $n \geq 2$.*

On suppose qu'il existe un nombre $a > 0$ tel que

$$\omega_a = \{x \in \Omega ; G(x, x) < a\}$$

ne soit pas non-vide. Pour un point x de ω_a , on désigne par ε'_x la mesure balayée de ε_x sur $\mathcal{C}\omega_a$ relativement au noyau G . Posons

$$D_a = \overline{\{\varphi \in C_K(\Omega) \cap D ; S_\varphi \subset \omega_a\}} ,$$

où D désigne l'espace de Dirichlet sur Ω au noyau G et l'adhérence signifie celle dans D . Alors D_a est un espace de Dirichlet sur ω_a et son noyau est égal à

$$G_a(x, y) = G(x, y) - \int G(x, z) d\varepsilon'_y(z) .$$

La fonction G_a étant bornée, D_a est une algèbre de Dirichlet sur ω_a . Mais cela est en contradiction avec notre théorème.

RÉFÉRENCES

- [1] A. Beurling et J. Deny, Dirichlet spaces, Proc. Nat. Acad. Sci. U.S.A., **45**, 1959, p. 208-215.
- [2] J. Deny, Publications du séminaire de mathématiques d'Orsay, 1^{re} année, 1961/62.
- [3] M. Itô, Sur les noyaux de Dirichlet continus, Nagoya Math. J. vol. **47**, 1972, p. 59-75.