

SUR LA SOMMABILITÉ DES DÉVELOPPEMENTS PROCÉDANT
SUIVANT LES FONCTIONS CARACTÉRISTIQUES
DE L'OPÉRATEUR DE LAPLACE

MANOJLO MARAVIĆ (Sarajevo)

1. Soit D un domaine ouvert et borné dans l'espace euclidien E_n ($n \geq 2$). Soient $P(x_1^0, x_2^0, \dots, x_n^0)$ et $Q(x_1, x_2, \dots, x_n)$ deux points dans D , à distance r , c. à. d.

$$r^2 = |Q - P|^2 = (x_1 - x_1^0)^2 + (x_2 - x_2^0)^2 + \dots + (x_n - x_n^0)^2.$$

Supposons que la frontière B de D est suffisamment régulière de sorte que le problème aux limites

$$\begin{aligned} \Delta u + \lambda u &= 0 && \text{dans } D \\ u &= 0 && \text{sur } B, \end{aligned} \tag{1}$$

où

$$u(Q) \equiv u(x_1, x_2, \dots, x_n); \quad \Delta u = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2},$$

admet une infinité de valeurs caractéristiques positives

$$0 < \lambda_1 \leq \lambda_2 \leq \dots \leq \lambda_\nu \leq \dots \rightarrow \infty, \quad \nu \rightarrow \infty,$$

avec les fonctions caractéristiques correspondantes

$$\Phi_1(Q), \Phi_2(Q), \dots, \Phi_\nu(Q), \dots \tag{2}$$

Nous allons supposer que $\{\Phi_\nu(Q)\}$ forme un système orthonormé et complet dans l'espace (L^2) des fonctions $f(Q)$ dont le carré est intégrable dans D .

Soit $f(Q) \in L^2(D)$ et soit

$$f(Q) \sim \sum a_\nu \Phi_\nu(Q), \tag{3}$$

où

$$a_v = \int_D f(Q) \Phi_v(Q) dV_Q,$$

dV_Q désignant l'élément de volume dans E_n .

2. Plusieurs auteurs ont récemment appliqué au développement (3) le procédé de sommabilité de Riesz (Bochner, Minakshisundaram, Titchmarsh, Levitan et Avadhani), respectivement le procédé G_θ^κ (Avakumović et Maravić) défini par

$$G_\theta^\kappa(\lambda; x) = \sum_{\lambda_v \leq x} \{1 - \exp[(\lambda_v - x)x^{-\theta}]\}^\kappa a_v$$

$$(0 \leq \lambda_0 < \lambda_1 < \dots < \lambda_n < \dots \rightarrow \infty, n \rightarrow \infty),$$

avec

$$0 < \theta < 1 \text{ et } \kappa > 0,$$

ou bien par

$$G_\theta^\kappa(x) = \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^\kappa d\{A(t)\},$$

où $A(t)$ est une fonction à variation bornée dans tout intervalle fini.

Ainsi, Minakshisundaram [7] a montré que si $f(Q) \in L^2(D)$ et $k > n/2$ la moyenne de Riesz (λ, k) (du type λ et d'ordre k) de (3) au point $P \in D$ ne dépend que du comportement de la fonction f au point P . Titchmarsh [9] a démontré, que cela est vrai déjà pour $k \geq n/2$, et Levitan [3] et Avadhani [1] même pour $k \geq (n-1)/2$.

Dans le même ordre d'idées Avakumović [2] a montré que si $f(Q) \in L^1(D)$ et $n=2$, la sommabilité- G_θ^κ de (3) est une propriété locale lorsque $1/2 < \theta < 1$ et $\kappa > \frac{3}{2}(2\theta-1)^{-1}$.

3. D'abord quelques notations et résultats dont nous avons besoin dans ce qui suit:

(i) $\sigma^k(x)$ est la moyenne de Riesz d'ordre k de $A(t)$ ($A(0)=0$), à savoir

$$\sigma^k(x) = \int_0^x \left(1 - \frac{t}{x}\right)^k d\{A(t)\}.$$

(ii) $f_P(r)$ est la moyenne sphérique de $f(Q)$ sur la sphère du rayon r et du centre P , à savoir

$$f_P(r) = \frac{1}{2} \Gamma(n/2) \pi^{-n/2} \int_S f(P + \xi r) d\sigma_\xi, \quad (4)$$

où

$$P + \xi r = (x_1^0 + \xi_1 r, x_2^0 + \xi_2 r, \dots, x_n^0 + \xi_n r),$$

S étant la sphère unité

$$\sum_{i=1}^n \xi_i^2 = 1,$$

et $d\sigma_\xi$ étant l'élément de volume de S à $(n-1)$ dimensions.

(iii)

$$\frac{d}{dz} \{z^\nu J_\nu(z)\} = z^\nu J_{\nu-1}(z), \quad (5)$$

où $J_\nu(z)$ est la fonction de Bessel de première espèce et d'ordre ν [10].

(iv) Si $z > 0$ et si n est un entier nonnégatif, alors [8]

$$J_{n+1/2}(z) = \sqrt{2} (\pi z)^{-1/2} \{P_n(1/z) \sin(z - n\pi/2) + Q_n(1/z) \cos(z - n\pi/2)\}, \quad (6)$$

où P_n et Q_n sont des polynômes en $1/z$ d'ordre au plus n tels que

$$P_n \rightarrow 1, \quad Q_n \rightarrow 0, \text{ lorsque } z \rightarrow \infty.$$

(v)

$$I_s(z) = J_s(iz) \exp\left(-\frac{1}{2} \pi si\right) = \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(z/2)^{s+2m}}{m!(s+m)!}. \quad (7)$$

(vi) Si s est un entier nonnégatif, alors la fonction modifiée de Bessel d'ordre s [10] admet la représentation

$$K_s(z) = \frac{1}{2} \sum_{m=0}^{s-1} \frac{(-1)^m (s-m-1)!}{m! (z/2)^{s-2m}} + (-1)^{s+1} \sum_{m=0}^{\infty} \frac{(z/2)^{s+2m}}{m!(s+m)!} \left\{ \log\left(\frac{1}{2} z\right) - \frac{1}{2} \Psi(m+1) - \frac{1}{2} \Psi(s+m+1) \right\}, \quad (8)$$

où Ψ désigne la dérivée logarithmique de la fonction gamma.

(vii) Si $|\arg z| < \frac{3}{2}\pi$, alors [10]

$$K_\nu(z) \sim \sqrt{\pi} (2z)^{-1/2} e^{-z} \left\{ 1 + \frac{4\nu^2 - 1^2}{1! 8z} + \frac{(4\nu^2 - 1^2)(4\nu^2 - 3^2)}{2! (8z)^2} + \dots \right\}. \quad (9)$$

(viii) ρ_P est la distance du point P de la frontière B , et ρ est un nombre satisfaisant à $0 < \rho < \rho_P$.

Ω_ρ est l'intérieur de la sphère du rayon ρ dont le centre est au point P .

(ix) Par définition

$$\alpha_0(t) = 2^{1-n/2} \{\Gamma(n/2)\}^{-1} t^{n/4} \int_0^\rho r^{n,2-1} J_{n/2}(r\sqrt{t}) \{f_P(r) - f(P)\} dr. \quad (10)$$

(x) Soit

$$g(Q) = \begin{cases} 0, & \text{si } |Q-P|^2 = r^2 > \rho^2 \\ 2^{1-n/2} \pi^{-n/2} \Gamma(\mu+1) r^{1-n/2} t^{n/4-\mu/2} J_{\mu+n/2}(r\sqrt{t}), & \\ & \text{si } |Q-P|^2 = r^2 \leq \rho^2 \text{ et } \mu > -1/2 \end{cases} \quad (11)$$

et soit $f(Q) \in L^2(D)$. (11) et (4) donnent [1]

$$\begin{aligned} & \int_D f(Q) g(Q) dV_Q = \\ & = 2^{\mu+1-n/2} \Gamma(\mu+1) \{\Gamma(n/2)\}^{-1} t^{n/4-\mu/2} \int_0^\rho r^{-\mu-1+n/2} J_{\mu+n/2}(r\sqrt{t}) f_P(r) dr. \end{aligned} \quad (12)$$

(xi) LEMME A [5]. De

$$\sigma^k(x) = o(x^{-\delta}), \quad x \rightarrow \infty \quad (13)$$

résulte

$$\sigma^{k'}(x) = o(x^{-\delta}), \quad x \rightarrow \infty \quad (14)$$

où $0 < k < k'$ et $0 < \delta < 1+k$.

(xii) THÉORÈME A [5]. De

$$\sigma^k(x) = o\{x^{-k(1-\theta)}\}, \quad x \rightarrow \infty \quad (15)$$

résulte

$$G_0^x(x) = o(1), \quad x \rightarrow \infty$$

pour tout $x > k$, k étant un nombre naturel.

(xiii) Levitan [3, 4] a démontré que

$$\begin{aligned} \sigma^k(x) &\equiv \int_0^x \left(1 - \frac{t}{x}\right)^k d_t \left\{ \sum_{\lambda_{\nu} \leq t} a_{\nu} \Phi_{\nu}(P) - \int_D f(Q) (2\pi)^{-n/2} t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q \right\} = \\ &= o \left\{ x^{-\frac{(k-(n-1)/2)}{2}} \right\}, \quad x \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (16)$$

4. RÉSULTATS:

LEMME 1. Si la fonction $\alpha_0(t)$ est sommable- G_0^x vers zéro pour un ρ ($0 < \rho < \rho_p$), alors

$$\begin{aligned} H_1 &= \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\rho}]\}^x (2\pi)^{-n/2} \cdot \\ &\cdot d_t \left\{ \int_{\Omega_p} f(Q) t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q \right\} = o(1), \quad x \rightarrow \infty. \end{aligned} \quad (17)$$

LEMME 2. Si s est un entier non négatif et $r > 0$, alors

$$\begin{aligned} F(r; x) &= (2\pi)^{-s-1} r^{-2s-2} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^x d_t \{(r\sqrt{t})^{s+1} J_{s+1}(r\sqrt{t})\} = \\ &= o(1), \quad x \rightarrow \infty \end{aligned} \quad (18)$$

pour tout

$$1/2 < \theta < 1 \text{ et } x > \frac{1}{2} (2s+1) (2\theta-1)^{-1}. \quad (19)$$

LEMME 3. Si s est un entier positif et $r > 0$, alors

$$\begin{aligned} T(r; x) &= (2\pi)^{-s-1/2} r^{-2s-1} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^x d_t \{(r\sqrt{t})^{s+1/2} J_{s+1/2}(r\sqrt{t})\} = \\ &= o(1), \quad x \rightarrow \infty \end{aligned} \quad (20)$$

pour tout

$$1/2 < \theta < 1 \text{ et } \kappa > (s+1)(2\theta-1)^{-1}. \quad (21)$$

En appliquant le résultat de Levitan (16), le lemme A, le théorème A et les lemmes 1, 2 et 3 j'ai démontré le théorème suivant sur la sommabilité- G_0^κ du développement (3).

THÉORÈME. Soit $f(Q) \in L^2(D)$ et soit

$$1/2 < \theta < 1 \text{ et } \kappa > \frac{1}{2}(n+1)(2\theta-1)^{-1}. \quad (22)$$

Pour que la série $\Sigma a_\nu \Phi_\nu(P)$ soit sommable- G_0^κ vers $f(P)$, il est nécessaire et suffisant que pour un ρ ($0 < \rho < \rho_P$) la fonction $\alpha_0(t)$ soit sommable- G_0^κ vers zéro.

Donc, si θ et κ satisfont à (22), la sommabilité- G_0^κ du développement (3) au point $P \in D$ est une propriété locale de la fonction $f(Q) \in L^2(D)$. Cette propriété locale de la fonction $f(Q)$ est ici exprimée par

$$\int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^\kappa d\alpha_0(t) = o(1), \quad x \rightarrow \infty.$$

Ce théorème j'ai déjà démontré dans [6] en s'appuyant sur les résultats d'Avadhani [1] sur la sommabilité de Riesz de (3). Ici, je part des résultats de Levitan, ces derniers étant plus commode pour déterminer les intervalles (22) pour θ et κ , car dans ce cas on peut faire l'usage du lemme A.

5. *Démonstration du lemme 1.* Sans restreindre la généralité, on peut supposer $f(P) = 0$. Pour $\mu = 0$ de (11) et (12) suit

$$\begin{aligned} (2\pi)^{-n/2} \int_{\Omega_\rho} f(Q) t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q = \\ = 2^{1-n/2} \{\Gamma(n/2)\}^{-1} t^{n/4} \int_0^\rho r^{n/2-1} J_{n/2}(r\sqrt{t}) f_P(r) dr = \alpha_0(t). \end{aligned}$$

En tenant compte de l'hypothèse faite sur la fonction $\alpha_0(t)$, résulte l'affirmation.

Démonstration du lemme 2. Or, d'après (5)

$$\frac{d}{dt} \{(r\sqrt{t})^{s+1} J_{s+1}(r\sqrt{t})\} = \frac{1}{2} r^2 (r\sqrt{t})^s J_s(r\sqrt{t}), \quad (23)$$

de sorte que

$$F(r; x) = \frac{1}{2} (2\pi)^{-s-1} r^{-2s} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^x (r\sqrt{t})^s J_s(r\sqrt{t}) dt. \quad (24)$$

Pour évaluer (24), nous envisageons l'intégrale curviligne dans le plan complexe w ,

$$H = (2\pi i)^{-1} (2\pi)^{-s-1} r^{-2s} \oint_{|w|=x} \{1 - \exp[(w-x)x^{-\theta}]\}^x (r\sqrt{-w})^s K_s(r\sqrt{-w}) dw. \quad (25)$$

En tenant compte de (7) et (8) on obtient

$$z^s K_s(z) = (-1)^{s+1} \exp\left(-\frac{1}{2} s\pi i\right) z^s J_s(iz) \log z + C_1(z^2), \quad (26)$$

où $C_1(z^2)$ est une fonction entière. En introduisant $z = r\sqrt{-w}$ dans (26), résulte

$$(r\sqrt{-w})^s K_s(r\sqrt{-w}) = -\frac{1}{2} (r\sqrt{-w})^s J_s(r\sqrt{w}) \log(-w) + C(w), \quad (27)$$

$C(w)$ étant une fonction entière.

En utilisant (27), (25) prend la forme

$$H = -(4\pi i)^{-1} (2\pi)^{-s-1} r^{-2s} \oint_{|w|=x} \{1 - \exp[(w-x)x^{-\theta}]\}^x (r\sqrt{w})^s J_s(r\sqrt{w}) \log(-w) dw.$$

En intégrant le long du cercle $|w|=x$ et la partie positive de l'axe réelle t , on obtient

$$H = -\frac{1}{2} (2\pi)^{-s-1} r^{-2s} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^x (r\sqrt{t})^s J_s(r\sqrt{t}) dt = -F(r; x). \quad (28)$$

Par conséquent, l'évaluation de l'intégrale (24) est ramenée à celle de (25). En posant $w = x e^{\varphi i}$ dans (25), il suit

$$H = (2\pi)^{-s-2} r^{-s} x^{1+s/2} \exp\left(-\frac{1}{2} s\pi i\right) \cdot$$

$$\int_0^{2\pi} \{1 - \exp[x^{1-\theta} (\exp(\varphi i) - 1)]\}^\alpha \exp[(1+s/2)\varphi i] K_s(r\sqrt{-x \exp(\varphi i)}) d\varphi. \quad (29)$$

En tenant compte de (9), résulte

$$\begin{aligned} |K_s(r\sqrt{-x \exp(\varphi i)})| &\leq M r^{-1/2} |x \exp(\varphi i)|^{-1/4} \exp\{-r \Re(\sqrt{-x \exp(\varphi i)})\} = \\ &\leq M r^{-1/2} x^{-1/4} \exp\{-r\sqrt{x} \sin(\varphi/2)\}, \end{aligned}$$

où $\Re(z)$ désigne la partie réelle de z .

Or, [2]

$$|1 - \exp\{x^{1-\theta} [\exp(\varphi i) - 1]\}| \leq 6 x^{1-\theta} \sin(\varphi/2),$$

de sorte que

$$\begin{aligned} |H| &\leq M_1 r^{-s-1/2} x^{s/2+3/4+(1-\theta)\alpha} \int_0^{2\pi} \sin^\alpha(\varphi/2) \exp\{-r\sqrt{x} \sin(\varphi/2)\} d\varphi = \\ &\leq 4 M_1 r^{-s-1/2} x^{s/2+3/4+(1-\theta)\alpha} \left(\int_0^{1/\sqrt{2}} + \int_{1/\sqrt{2}}^1 \right) \{u^\alpha \exp(-r\sqrt{x} u) (1-u^2)^{-1/2}\} du = \\ &\leq Q_1 + Q_2. \end{aligned} \quad (30)$$

D'abord

$$\begin{aligned} \int_0^{1/\sqrt{2}} u^\alpha \exp(-r\sqrt{x} u) (1-u^2)^{-1/2} du &\leq \sqrt{2} \int_0^{1/\sqrt{2}} u^\alpha \exp(-r\sqrt{x} u) du = \\ &\leq \sqrt{2} (r\sqrt{x})^{-\alpha-1} \int_0^{r\sqrt{x}/2} t^\alpha \exp(-t) dt \leq \\ &\leq \sqrt{2} (r\sqrt{x})^{-\alpha-1} \int_0^\infty t^\alpha \exp(-t) dt = \\ &\leq \sqrt{2} \Gamma(\alpha+1) r^{-\alpha-1} x^{-(\alpha+1)/2}, \end{aligned}$$

de manière que

$$Q_1 \leq M_2 r^{-s-\alpha-3/2} x^{s/2+1/4-(\theta-1/2)\alpha}.$$

Donc, $r > 0$ entraîne

$$Q_1 = o(1), \quad x \rightarrow \infty \quad (31)$$

pour tout θ et α satisfaisant à (19).

Ensuite

$$\begin{aligned} \int_{1/\sqrt{2}}^1 u^\alpha \exp(-r\sqrt{x}u)(1-u^2)^{-1/2} du &< \exp(-r\sqrt{x}/\sqrt{2}) \int_0^1 (1-u^2)^{-1/2} du = \\ &< \frac{1}{2} \pi \exp(-r\sqrt{x}/\sqrt{2}). \end{aligned}$$

Étant donné qu'on peut toujours déterminer un $x_0 = x_0(r)$ de sorte que

$$\exp(-r\sqrt{x}/\sqrt{2}) < r^{-\alpha-1} x^{-(\alpha+1)/2} \text{ pour tout } x \geq x_0,$$

on a

$$Q_2 < M_3 r^{-s-\alpha-3/2} x^{s/2+1/4-\alpha(\theta-1/2)}, \text{ pour tout } x \geq x_0$$

d'où

$$Q_2 = o(1), \quad x \rightarrow \infty \quad (32)$$

pour tout θ et α satisfaisant à (19).

De (30), (31) et (32) résulte alors

$$H = -F(r; x) = o(1), \quad x \rightarrow \infty \quad (33)$$

pour tout θ et α satisfaisant à (19), ce qui démontre le lemme 2.

Démonstration du lemme 3. Afin d'évaluer

$$G_\theta^\alpha(A; x) = \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^\alpha d\{A(t)\}, \quad (34)$$

où

$$A(t) = (r\sqrt{t})^{s+1/2} J_{s+1,2}(r\sqrt{t}),$$

nous allons évaluer

$$\sigma^k(A; x) = \int_0^x \left(1 - \frac{t}{x}\right)^k d\{A(t)\}. \quad (35)$$

En intégrant (35) k fois par parties et en appliquant chaque fois la formule (23), on obtient

$$\sigma^k(A; x) = (2r^{-2})^{k-1} k! x^{-k} \int_0^x (r\sqrt{t})^{s+k-1/2} J_{s+k-1/2}(r\sqrt{t}) dt. \quad (36)$$

De (6) résulte que l'évaluation de (36) se ramène à l'évaluation des intégrales de la forme

$$S(r; x) = x^{-k} \int_0^x (r\sqrt{t})^{s+k-1} \sin(r\sqrt{t}) dt, \quad (37)$$

et

$$C(r; x) = x^{-k} \int_0^x (r\sqrt{t})^{s+k-1} \cos(r\sqrt{t}) dt. \quad (37')$$

Or, il est facile à voir que

$$S(r; x) = 2r^{-2} (s+k)! x^{-k} (r\sqrt{x})^{s+k} \left\{ \begin{array}{l} -\frac{\cos(r\sqrt{x})}{(s+k)!} + \frac{\sin(r\sqrt{x})}{(s+k-1)!(r\sqrt{x})} + \\ + \frac{\cos(r\sqrt{x})}{(s+k-2)!(r\sqrt{x})^2} - \dots + \dots \\ - \frac{\cos(r\sqrt{x})}{(r\sqrt{x})^{s+k}} \end{array} \right\}, \text{ si } s+k \text{ est pair}$$

$$\left. \begin{array}{l} \\ + \frac{\sin(r\sqrt{x})}{(r\sqrt{x})^{s+k}} \end{array} \right\}, \text{ si } s+k \text{ est impair.}$$

Donc,

$$S(r; x) = O(x^{-(k-s)/2}); \quad C(r; x) = O(x^{-(k-s)/2}), \quad x \rightarrow \infty.$$

Par conséquent,

$$\sigma^k(A; x) = O(x^{-(k-s)/2}) = o(x^{-(k-s-\varepsilon)/2}), \quad x \rightarrow \infty \quad (38)$$

pour tout $\varepsilon > 0$.

Afin que de (38) résulte

$$G_0^\alpha(A; x) = o(1), \quad x \rightarrow \infty, \text{ pour tout } \alpha > k, \quad (39)$$

il faut, d'après le théorème A, que

$$\frac{1}{2}(k-s-\varepsilon) = k(1-\theta), \text{ c.à.d. } k = (s+\varepsilon) \cdot (2\theta-1)^{-1} \quad (40)$$

Or, il est toujours possible de déterminer $\varepsilon = \varepsilon(\theta)$ dans $(0, 1)$ de sorte que k soit un entier. Alors on a (39) pour tout θ et x satisfaisant à (21) ce qui démontre le lemme 3.

Démonstration du théorème. Sans restreindre la généralité soit $f(P) = 0$. D'une part, d'après le lemme A,

$$\sigma^k(x) = o\{x^{-(k-(n-1)/2)'}\}, \quad x \rightarrow \infty \quad (41)$$

entraîne

$$\sigma^{[k]+1}(x) = o\{x^{-(k-(n-1)/2)'}\}, \quad x \rightarrow \infty \quad (42)$$

et, d'autre part, d'après le théorème A, de

$$\sigma^{[k]+1}(x) = o\{x^{-([k]+1)(1-\theta)}\}, \quad x \rightarrow \infty$$

résulte

$$G_\varepsilon^x(x) = o(1), \quad x \rightarrow \infty \text{ pour tout } x > [k] + 1. \quad (43)$$

Par conséquent, afin que (42) entraîne (43), il faut que

$$\frac{1}{2}\{k - (n-1)/2\} = ([k] + 1)(1 - \theta), \quad \text{d'où } \theta = 1 - \frac{k - (n-1)/2}{2([k] + 1)}. \quad (44)$$

Étant donné que $k > (n-1)/2$, de (44) résulte que

$$1/2 < \theta < 1. \quad (45)$$

En posant $k = [k] + \delta$, où $0 \leq \delta < 1$, on obtient

$$[k] + 1 = \frac{1}{2}(n + 1 - 2\delta)(2\theta - 1)^{-1}.$$

Donc,

$$[k] + 1 \leq \frac{1}{2}(n + 1)(2\theta - 1)^{-1}$$

de sorte qu'on a $x > [k] + 1$, si

$$x > \frac{1}{2}(n + 1)(2\theta - 1)^{-1}. \quad (46)$$

D'après le théorème A et (16), on a pour tout θ et x satisfaisant à (45) et (46)

$$\int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^x d_t \left\{ \sum_{\lambda \nu \leq t} a_\nu \Phi_\nu(P) - \int_D f(Q) (2\pi)^{-n/2} t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q \right\} = o(1), \quad x \rightarrow \infty$$

c. à d.

$$\begin{aligned}
& \sum_{\lambda_{\nu} \leq x} \{1 - \exp[(\lambda_{\nu} - x)x^{-\theta}]\}^{\times} a_{\nu} \Phi_{\nu}(P) = \\
& = \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^{\times} (2\pi)^{-n/2} d_t \left\{ \int_D f(Q) t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q \right\} + o(1) = \\
& = \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^{\times} (2\pi)^{-n/2} d_t \left\{ \left(\int_{\Omega_p} + \right. \right. \\
& \left. \left. + \int_{D-\Omega_p} \right) f(Q) t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q \right\} + o(1) = H_1 + H_2 + o(1), \quad x \rightarrow \infty. \quad (47)
\end{aligned}$$

Or, d'après le lemme 1,

$$H_1 = o(1), \quad x \rightarrow \infty. \quad (48)$$

Il reste à évaluer l'intégrale

$$\begin{aligned}
H_2 &= \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^{\times} (2\pi)^{-n/2} d_t \left\{ \int_{D-\Omega_p} f(Q) t^{n/4} r^{-n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t}) dV_Q \right\} = \\
&= \int_{D-\Omega_p} f(Q) dV_Q (2\pi)^{-n/2} r^{-n} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^{\times} d_t \{(r\sqrt{t})^{n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t})\} = \\
&= \int_{D-\Omega_p} f(Q) W(r; x) dV_Q, \quad (49)
\end{aligned}$$

où

$$W(r; x) = (2\pi)^{-n/2} r^{-n} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^{\times} d_t \{(r\sqrt{t})^{n/2} J_{n/2}(r\sqrt{t})\}.$$

Supposons d'abord que n est pair, c. à. d. $n = 2s + 2$, $s = 0, 1, 2, \dots$. Étant donné que $r > 0$, du lemme 2 résulte

$$W(r; x) = (2\pi)^{-s-1} r^{-2s-2} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^{\times} d_t \{(r\sqrt{t})^{s+1} J_{s+1}(r\sqrt{t})\} = o(1), \quad x \rightarrow \infty \quad (50)$$

pour tout

$$1/2 < \theta < 1 \text{ et } x > \frac{1}{2} (2s+1) (2\theta-1)^{-1} = \frac{1}{2} (n-1) (2\theta-1)^{-1}.$$

Si n est impair, c. à d. $n=2s+1$, $s=1, 2, 3, \dots$, l'application du lemme 3 nous donne

$$W(r; x) = (2\pi)^{-s-1/2} r^{-2s-1} \int_0^x \{1 - \exp[(t-x)x^{-\theta}]\}^\alpha d_t \{(r\sqrt{t})^{s+1/2} J_{s+1/2}(r\sqrt{t})\} = o(1), \quad x \rightarrow \infty$$

pour tout

$$1/2 < \theta < 1 \text{ et } x > (s+1) (2\theta-1)^{-1} = \frac{1}{2} (n+1) (2\theta-1)^{-1}. \quad (51)$$

De (49), (50) et (51) résulte

$$H_2 = o(1), \quad x \rightarrow \infty \quad (52)$$

pour tout

$$1/2 < \theta < 1 \text{ et } x > \frac{1}{2} (n+1) (2\theta-1)^{-1}.$$

Enfin (47), (48) et (52) donnent l'affirmation du théorème.

(Reçu le 1 octobre 1960)

B I B L I O G R A P H I E

- [1] Avadhani, T. V. — On the summability of eigenfunction expansions I, *J. Indian Math. Soc.* XVIII, 1(1954), 9—18.
- [2] Avakumović, V. G. — Über die Eigenwerte der Schwingungsgleichung, *Math. Scand.* 4(1956), 161—173.
- [3] Левитан, Б. М. — О разложении по собственным функциям оператора Лапласа, *Мат. сб.* 35(77): 2(1954), 267—316.
- [4] Левитан, Б. М. — Приложение о суммировании по Риссу интегралов Стильтьеса, *Мат. сб.* 39(81): 1(1956).

- [5] Maravić, M. — O jednom postupku zbirljivosti divergentnih redova, *Zbornik radova Mat. inst. SAN* 6(1957), 5—52.
- [6] Maravić, M. — Über die G_0^X -Summierbarkeit der verallgemeinerten Fourier-Reihen *Publ. Inst. math. Acad. Serbe Sci.* XII (1958), 137-146.
- [7] Minakshisundaram, S. — Notes on Fourier-expansions II (1946).
- [8] Mitrinović, D. — Zbornik matematičkih problema II, Beograd 1958. str. 212—214.
- [9] Titchmarsh, E. C. — Eigenfunction expansions associated with partial differential equations II, Oxford 1953.
- [10] Watson, G. N. — A Treatise on the Theory of Bessel Functions, Cambridge, 1952.