

## Sur les approximations de M. Leja dans le problème plan de Dirichlet

par W. KLEINER (Kraków)

### Introduction

**1.** Soit  $D$  un domaine borné simplement connexe dans le plan complexe,  $D_\infty$  son extérieur (considéré sans le point à l'infini),  $C = \partial D = \partial D_\infty$  la frontière commune,  $f(z)$  une fonction réelle continue sur  $C$ , et  $u(z)$  la solution simultanée des deux problèmes de Dirichlet suivants:  $u(z)$  est continue dans le plan ouvert, harmonique dans  $D$  et  $D_\infty$ , égale à  $f$  sur  $C$ , et  $u(z) = \log|z| +$  fonction bornée au voisinage de l'infini.

La méthode des points extrémaux, introduite par M. Leja ([9], [10], voir aussi [6]), consiste à trouver des points  $x_{jn} = x_{jn} \in C$  ( $j = 0, 1, \dots, n$ ;  $n = 2, 3, \dots$ ) tels que le produit

$$(1) \quad V^2(x_{0n}, \dots, x_{nn}; f) = \prod_{j=0}^n \Delta_{jn},$$

où

$$\Delta_{jn} = \prod_{k \neq j, k=0}^n \omega(x_{jn}, x_{kn}), \quad \omega(z, \zeta) = |z - \zeta| \exp[-f(z) - f(\zeta)] \quad (z, \zeta \in C)$$

soit le plus grand et à construire au moyen d'eux diverses suites de fonctions dont la limite est liée à  $u(z)$ . M. Leja a utilisé les suites suivantes:

$$(2) \quad S_n(z) = \sum_{j=0}^n \Phi_{jn}(z), \quad v_n = V^2(x_{0n}, \dots, x_{nn})^{1/n(n+1)},$$

$$\Phi_{jn}(z) = \left[ \exp - \sum_{k \neq j, k=0}^n f(x_{kn}) \right] A_{jn}(z) / \Delta_{jn}, \quad A_{jn}(z) = \prod_{k \neq j, k=0}^n |z - x_{kn}|.$$

Supposons que les points  $x_{jn}$  soient rangés de manière que  $\Delta_{0n} \leq \Delta_{jn}$  ( $j = 0, \dots, n$ ). Alors, M. Leja démontre ([10], [11]) que les limites suivantes existent:

$$(3) \quad v_n \downarrow v = v(C, f) > 0, \quad n^{-1} \log S_n(z) \rightarrow \Psi(z, f) \quad (n \rightarrow \infty, z \in D \cup C \cup D_\infty), \\
 n^{-1} \log \Phi_{0n}(z) \rightarrow \Psi(z, f) \quad (n \rightarrow \infty, z \in D \cup D_\infty),$$

et que la limite  $\Psi(z, f)$  est harmonique dans  $D$  et  $D_\infty$  et continue partout. On a

$$(4) \quad \Psi(z, f) = f(z) \quad (z \in C_f \subset C).$$

L'ensemble  $C_f$  n'est jamais vide, mais  $C - C_f$  peut aussi être non vide. Toutefois ([10], [6])

$$(5) \quad \lambda^{-1}\Psi(z, \lambda f) \rightarrow u(z) \quad (\lambda \downarrow 0, z \in D).$$

Appelons la fonction  $f$  résoluble et écrivons  $f \in R$  si  $C_f = C$ . Cette notion a été introduite par M. Siciak [18], qui a démontré: 1° que  $f$  est résoluble si, et seulement si elle est la trace sur  $C$  d'une fonction sous-harmonique dans le plan ouvert ayant un pôle de partie principale  $\log|z|$  à l'infini, 2° que  $\Psi(z, f)$  est alors sous-harmonique et  $= u(z)$  dans le plan ouvert.

**2.** Nous supposons dès lors que 1°  $C$  est une courbe simple, 2°  $f \in R$ , 3°  $\text{Var}\{f(z), z \in C\} < \infty$ , 4° que pour un  $\alpha > 0$ ,  $\Psi(z, f) = u(z) \in C^\alpha$  dans  $D \cup C$  et dans  $D_\infty \cup C$ , c'est-à-dire il existe un  $A > 0$  tel que

$$(6) \quad |u(z) - u(\zeta)| \leq A|z - \zeta|^\alpha \quad (z, \zeta \in D \text{ ou bien } z, \zeta \in D_\infty).$$

Si  $C$  admet une courbure continue et  $g(\zeta) \in C^1$  sur  $C$ , il existe [7] un  $\lambda_0 > 0$  tel que toutes les hypothèses ci-dessus sont remplies par  $f = \lambda g$  pour  $\lambda \in (0, \lambda_0)$ . Par suite,  $\lambda^{-1}\Psi(z, \lambda g)$  donne la résolution du problème de Dirichlet pour  $g$  dans  $D$ , et (9), (10) sont valables.

**3.** Nous avons [19]

$$(7) \quad \Delta_{0n}^{1/n} \rightarrow v;$$

donc par (2), (3), (7) (voir [14])

$$(8) \quad (n+1)^{-1} \log F_n(z) \rightarrow F(z) = F(z, f) \quad (n \rightarrow \infty, z \in D \cup D_\infty),$$

$$F_n(z) \stackrel{\text{dt}}{=} |z - x_{0n}| A_{0n}(z) = |z - x_{0n}| |z - x_{1n}| \dots |z - x_{nn}|,$$

$$F(z, f) = \Psi(z, f) + \log v + h(f), \quad h(f) = \lim h_n(f),$$

$$h_n(f) = (n+1)^{-1} \sum_{j=0}^n f(x_{jn}).$$

C'est pour la suite (8) que nous nous proposons d'estimer l'ordre de la convergence:

**THÉORÈME.** *Sous les conditions 1°-4° du n° 2,*

$$(9) \quad F(z, f) = (n+1)^{-1} \log F_n(z) + O(n^{-1/2} \log n) V(z) \quad (z \in D \cup D_\infty),$$

$$(10) \quad \log v + h(f) = \log v_n + h_n(f) + O(n^{-1/2} \log n),$$

où  $V(z) = \text{Var}_{\zeta \in C} \log |z - \zeta|^{-1}$  est une fonction continue dans  $D \cup D_\infty$ .

Nous avons à remercier M. Siciak qui a attiré notre attention sur la formule naturelle (10), (8) pour la valeur constante de la différence  $F - \Phi$  et aussi suggéré de remplacer les conditions semblables à celles du travail [5], dans lesquelles nous nous étions d'abord placés, par la condition  $f \in R$ .

La démonstration est donnée aux n<sup>os</sup> suivants.

**Mesures et potentiels**

4. Désignons par  $S, S_1, T_n$  les classes des mesures (signées) [1] suivantes:

$\sigma \in S$  si  $\sigma$  est portée par  $C$  ( $\int g d\sigma = 0$  pour toute fonction continue  $g$  s'annulant sur  $C$ ),

$\sigma \in S_1$  si  $\sigma \in S$  et  $\sigma(C) = 1$ ,

$\tau \in T_n$  si  $\tau$  porte la masse aux  $n$  points  $a_1, \dots, a_n \in C$  seulement,  $1/n$  en chacun d'eux:  $\int g(z) d\tau = \sum_i g(a_i) n^{-1}$  pour chaque  $g(z)$  continue. Les points  $a_i$  dépendent de  $\tau$ .

Pour des mesures quelconques  $\sigma, \tau$  soient

$$(11) \quad U^\sigma(z) = \int \log |z - \zeta|^{-1} d\sigma(\zeta), \quad (\sigma, \tau) = \int U^\sigma d\tau, \quad \|\sigma\|^2 = (\sigma, \sigma)$$

le potentiel de  $\sigma$ , l'énergie mutuelle ou produit scalaire de  $\sigma$  par  $\tau$ , et l'énergie de  $\sigma$  respectivement. Pour des mesures d'énergie finie le produit scalaire est une forme bilinéaire symétrique. Il l'est aussi pour  $\sigma$  de potentiel continu et  $\tau \in T_n$ , bien que l'énergie de  $\tau$  soit infinie. Supposons le diamètre de  $C \leq 1$ ; le noyau  $\log |z - \zeta|^{-1}$  est alors positif pour  $z, \zeta \in C$ . De plus, il est défini, c'est-à-dire  $\|\sigma\|^2 > 0$  ( $\sigma \in S$ ) sauf pour  $\sigma \equiv 0$  [16].

Posons encore

$$(12) \quad U_0^\tau(z) = \int \log_0 |z - \zeta|^{-1} d\tau(\zeta), \quad (\tau, \sigma)_0 = \int U_0^\tau d\sigma, \quad \|\tau\|_0^2 = (\tau, \tau)_0,$$

où le signe  $_0$  désigne que pour  $z = \zeta$  l'intégrande est à remplacer par 0. (12) vaut pour  $\tau \in T_n$ , mais une mesure continue peut aussi y entrer. On voit immédiatement que pour  $\sigma$  continue et  $\tau \in T_n$ ,  $(\tau, \sigma)_0$  est une forme bilinéaire symétrique, égale à  $(\tau, \sigma)$ , et que  $\|\sigma\|_0^2 = \|\sigma\|^2$ ,  $\|\tau\|_0^2 = \sum_{i \neq k} n^{-2} \log_0 |a_i - a_k|^{-1}$ .

**Application à la méthode des points extrémaux**

5.  $\Psi$  étant sous-harmonique, il existe [17] une et une seule mesure positive  $\varphi \in S$  telle que dans le plan ouvert

$$(13) \quad \Psi(z, f) = U^{-\varphi}(z) + H(z) \quad \text{où} \quad H(z) \equiv b = \text{const}, \quad \varphi(C) = 1.$$

Nous savons d'abord seulement que  $H(z)$  est harmonique partout. Mais, au voisinage de l'infini,  $H(z) = q \log |z|$ ,  $q = 1 - \varphi(C)$  (par (3) et (11)), donc  $H(z) \geq \text{const}$  (si  $q \geq 0$ ) ou bien  $H(z) \leq \text{const}$  (si  $q \leq 0$ ), donc par le théorème de Liouville [8]  $H(z) \equiv b = \text{const}$ ; cela entraîne  $q = 0$ . Observons que  $\varphi$  est continue, car  $U^\varphi$  est continu en vertu du n°2.

Introduisons [4], [20] deux intégrales (voir (13) et n° 1)

$$(14) \quad \begin{aligned} I(\sigma, f) &= \iint \{\log |z - \zeta|^{-1} + f(z) + f(\zeta)\} d\sigma(\zeta) d(z) \\ &= \|\sigma - \varphi\|^2 - \|\varphi\|^2 + 2b \quad (\sigma \in \mathcal{S}_1), \end{aligned}$$

$$(15) \quad \begin{aligned} I_0(\tau, f) &= \iint \{\log |z - \zeta|^{-1} + f(z) + f(\zeta)\}_0 d\tau(\zeta) d(z) \\ &= \|\tau - \varphi\|_0^2 - \|\varphi\|^2 + 2b \quad (\tau \in T_n) \end{aligned}$$

où la signification de  $_0$  est la même que dans (12). Pour  $\tau \in T_n$

$$(16) \quad I_0(\tau, f) = n^{-2} \log 1/V^2(a_1, \dots, a_n; f).$$

C'est cette relation qui permet l'application de la théorie du potentiel à l'étude de la méthode des points extrémaux [4], [20]. La mesure  $\sigma_n \in T_n$  pour laquelle  $a_j = x_{j-1, n-1}$  (n° 1) est distinguée dans  $T_n$  comme celle qui rend  $I_0(\tau, f)$  minimum. On a

$$(17) \quad \begin{aligned} U^{\sigma_n}(z) &= -n^{-1} \log F_{n-1}(z, f), \quad I_0(\sigma_n, f) = (n-1)n^{-1} \log 1/v_{n-1}, \\ \int f d\sigma_n &= h_{n-1}(f). \end{aligned}$$

### Estimation de la convergence

**6.** On trouve dans [4] la démonstration du fait suivant: De toute suite partielle  $\sigma_{n(k)}$  on peut extraire une suite  $\sigma_{n(k(j))} \rightarrow \sigma^*$ , où  $\sigma^* \in \mathcal{S}_1$  et  $I(\sigma^*, f) \leq I(\sigma, f)$  ( $\sigma \in \mathcal{S}_1$ ). La démonstration de M. Górski se rapporte à l'espace, mais elle vaut aussi pour le plan — il suffit d'y écrire  $\log |P-Q|^{-1}$  au lieu de  $1/PQ$ . Or, il suit de (14) qu'il existe une seule mesure minimale dans  $\mathcal{S}_1$ : la mesure  $\varphi$ . Donc  $\sigma^* = \varphi$  indépendamment de la suite  $n(k)$ , d'où  $\sigma_n \rightarrow \varphi$ . Par (5), (11), (12) de [4]

$$(18) \quad I_n \stackrel{\text{df}}{=} I_0(\sigma_n, f) \rightarrow I \stackrel{\text{df}}{=} I(\varphi, f) = -\|\varphi\|^2 + 2b.$$

D'autre part, par (17), (3)  $(n-1)^{-1} n I_n \uparrow \log 1/v$  qui est donc égal à  $I$ . Donc  $I_n \leq n^{-1}(n-1)I$ , et nous avons par (15), (14), (18)

$$(19) \quad \|\sigma_n - \varphi\|_0^2 \leq -n^{-1} I.$$

Soit  $Q_j$  la circonférence  $|z - x_{j,n-1}| = n^{-p}$ ,  $p = \max(3, 1/a)$  (n° 2);  $C^* = C \cup Q_0 \cup \dots \cup Q_{n-1}$ ;  $\sigma_{jn}^*$  une mesure de densité constante et de masse  $1/n$  sur  $Q_j$ , et  $\sigma_n^* = \sum_j \sigma_{jn}^*$ . Soit encore  $\sigma_n = \sum_j \sigma_{jn}$  où  $\sigma_{jn}(\{x_{j,n-1}\}) = 1/n$ ,  $\sigma_{jn} = 0$  hors de ce point. Comme la moyenne de la fonction sur-harmonique  $l(\zeta) = \log|z - \zeta|^{-1}$  sur  $Q_j$  est au plus égale à sa valeur au point  $x_{j,n-1}$ , on a

$$U^{\sigma_{jn}^*}(z) \leq U^{\sigma_{jn}}(z) = n^{-1} \log|z - x_{j,n-1}|^{-1}$$

et puis

$$(\sigma_{jn}^*, \sigma_{kn}^*) \leq (\sigma_{jn}, \sigma_{kn}) \quad (j \neq k).$$

Comme  $(\sigma_{jn}^*, \sigma_{jn}^*) = pn^{-2} \log n$ , on obtient par sommation  $\|\sigma_n^*\|^2 \leq \|\sigma_n\|_0^2 + pn^{-1} \log n$ . Donc par (11), n° 2, (13) et (19),

$$\begin{aligned} (20) \quad 0 &\leq \|\sigma_n^* - \varphi\|^2 = \|\sigma_n^*\|^2 - 2(\varphi, \sigma_n^*) + \|\varphi\|^2 \\ &\leq \|\sigma_n\|_0^2 + pn^{-1} \log n - 2(\varphi, \sigma_n) + An^{-1} + \|\varphi\|_0^2 \\ &= \|\sigma_n - \varphi\|_0^2 + O(n^{-1} \log n) = O(n^{-1} \log n). \end{aligned}$$

Or, nous avons donné dans [7], un raisonnement par lequel (20) entraîne

$$(21) \quad [\sigma_n^* - \varphi] = O(n^{-1/2} \log n) \quad \text{et} \quad [\sigma_n - \varphi] = O(n^{-1/2} \log n),$$

où [ ] est une norme définie pour des mesures  $\beta \in S$  par

$$(22) \quad [\beta] = \sup |\beta(L)|,$$

la borne supérieure étant prise pour tous les arcs de Jordan  $L \subset C$ . Rappelons un lemme, démontré dans [7] (37), que nous écrivons ici sous la forme générale

$$(23) \quad \left| \int_C h(\zeta) d\beta(\zeta) \right| \leq [\beta] \text{Var} \{h(\zeta), \zeta \in C\}.$$

Par (21) et (22)

$$(24) \quad |U^{\sigma_n^*}(z) - U^\varphi(z)| \leq V(z) O(n^{-1/2} \log n),$$

$$V(z) = \text{Var} \{\log|z - \zeta|^{-1}, \zeta \in C\}, \quad z \notin C.$$

Donc par (17), (13)

$$(25) \quad |n^{-1} \log F_{n-1}(z, f) - \Psi(z, f) + b| \leq V(z) O(n^{-1/2} \log n) \quad (z \notin C).$$

Nous avons encore à calculer  $b$ . Intégrons (13) par rapport à  $\varphi$ ; comme  $\Psi = f$  sur  $C$ , on obtient à l'aide de (18)

$$b = \|\varphi\|^2 - \int f d\varphi = I - \int f d\varphi.$$

La formule approchée naturelle sera alors

$$b \approx b_n = I_n - \int f d\sigma_n.$$

Or,

$$I_n - I = \|\sigma_n - \varphi\|_0^2 = O(n^{-1} \log n)$$

par (19), (20) — et

$$\int f d\sigma_n = \int f d\varphi + O(n^{-1/2} \log n)$$

par (21), (22), donc

$$b = b_n + O(n^{-1/2} \log n),$$

et (10) est ainsi démontré (voir (17) et les remarques qui suivent (18)).

**7. Remarque.** Les dérivées convergent aussi, et nous avons par exemple

$$\left| \frac{\partial}{\partial x} U^{\sigma_n}(z) - \frac{\partial}{\partial x} F(z, f) \right| = \left| \int D(z, \zeta) d(\sigma_n - \varphi) \right| \leq V(z) O(n^{-1/2} \log n),$$

$$V_x(z) = \text{Var} \{D(z, \zeta), \zeta \in C\},$$

$$D(z, \zeta) = \frac{\partial}{\partial x} \log \frac{1}{|z - \zeta|} = - \frac{\cos \arg(z - \zeta)}{|z - \zeta|} \quad (z = x + iy \in C),$$

voir (23), (21), (17), (13).

### Travaux cités

- [1] N. Bourbaki, *Intégration*, Paris 1952.
- [2] M. Fekete, *Über die Verteilung der Wurzeln bei gewissen algebraischen Gleichungen mit ganzzahligen Koeffizienten*, Math. Zeitschr. 17 (1932), pp. 228-249.
- [3] O. Frostman, *Potentiel d'équilibre*, Lund 1935.
- [4] J. Górski, *Méthode des points extrémaux de résolution du problème de Dirichlet dans l'espace*, Ann. Polon. Math. 1 (1955), pp. 418-429.
- [5] — *Une remarque sur la méthode des points extrémaux de F. Leja*, Ann. Polon. Math. 7 (1959), pp. 63-69.
- [6] M. Inoue, *Sur un procédé pour construire la solution du problème de Dirichlet*, Proc. Imp. Acad. Tokyo 14 (1936), pp. 368-372.
- [7] W. Kleiner, *Sur l'approximation de la représentation conforme par la méthode des points extrémaux de M. Leja*, Ann. Polon. Math. 14 (1964), pp. 131-140.
- [8] M. Krzyżański, *Równania różniczkowe cząstkowe rzędu drugiego*, cz. I, Warszawa 1957.
- [9] F. Leja, *Sur une famille de fonctions harmoniques dans le plan, liées à une fonction donnée sur la frontière d'un domaine*, Bull. Acad. Polon. Sci. Kraków 1936, pp. 79-92.
- [10] — *Une méthode élémentaire de résolution du problème de Dirichlet dans le plan*, Ann. Soc. Polon. Math. 23 (1950), pp. 230-245.

- [11] F. Leja, *Généralisation de certaines fonctions d'ensemble*, Ann. Soc. Polon. Math. 16 (1937), pp. 41-52.
- [12] — *Sur les suites de polynômes, les ensembles fermés et la fonction de Green*, Ann. Soc. Polon. Math. 12 (1934), pp. 57-71.
- [13] — *Teoria funkcji analitycznych*, Warszawa 1957.
- [14] — *Propriétés des points extrémaux des ensembles plans et leur application à la représentation conforme*, Ann. Polon. Math. 3 (1957), pp. 319-342.
- [15] G. Pólya, G. Szegő, *Über den transfiniten Durchmesser (Kapazitätskonstante) von ebenen und räumlichen Punktmengen*, Journ. Math. 165 (1931) pp. 4-49.
- [16] M. Riesz, *Intégrales de Riemann-Liouville et potentiels*, Acta Litterarum ac Scientiarum, Sectio Scientiarum Mathematicarum, Szeged, 9 (1938), pp. 1-42.
- [17] F. Riesz, *Sur les fonctions subharmoniques et leur rapport à la théorie du potentiel II*, Acta Math. 54 (1930), pp. 321-360.
- [18] J. Siciak, *Some applications of the method of extreme points*, Colloq. Math. 11 (1964), sous presse.
- [19] — *O równości promienia i rozwartości zbioru względem funkcji tworzącej  $|z-\zeta|/u(z)u(\zeta)$* , Zeszyty Naukowe Uniwersytetu Jagiellońskiego 5 (1959), pp. 35-45 (Polish, English and Russian summaries).
- [20] A. Szybiak, *Some properties of plane sets with positive transfinite diameter*, Ann. Polon. Math. 3 (1956), pp. 1-28.

UNIVERSITÉ JAGELLONNE  
INSTITUT MATHÉMATIQUE DE L'ACADÉMIE POLONAISE DES SCIENCES

Reçu par la Rédaction le 20. 9. 1962

---