

Espaces de Hardy et domaines de Denjoy

Michel Zinsmeister

1. Introduction

Soit L une droite du plan complexe: Hayman et Wu [1] ont démontré qu'il existe une constante universelle $C > 0$ telle que si Ω est un domaine simplement connexe propre de \mathbf{C} ,

$$A^1(f^{-1}(L \cap \Omega)) \leq C,$$

où A^1 désigne la mesure de Hausdorff linéaire et f une représentation conforme du disque unité \mathbf{D} sur Ω . Lorsque Ω est à bord rectifiable, on peut paraphraser ce théorème en disant qu'il existe $C > 0$ telle que

$$(1) \quad \int_{L \cap \Omega} |F(z)| |dz| \leq C \|F\|_{H^1(\Omega)} \quad \forall F \in H^1(\Omega),$$

où $H^1(\Omega)$ désigne l'espace des fonctions holomorphes F sur Ω telles que $\|F\|_{H^1(\Omega)} = \sup_r \int_{\Gamma_r} |F(z)| |dz| < +\infty$, Γ_r désignant, pour $0 < r < 1$, l'image par f du cercle $\{|z|=r\}$. Sous cette dernière forme, le problème peut se généraliser à des domaines Ω non simplement connexes. L'objet de cet article est l'étude de (1) dans les domaines de Denjoy, c'est-à-dire les domaines de la forme $\Omega = \mathbf{C} \setminus K$ où K est un compact de \mathbf{R} de mesure positive.

Si Ω est un tel domaine, désignons par R_δ , $\delta > 0$, l'adhérence de la réunion des carrés centrés sur K de côté δ , et Γ_δ le bord de R_δ . On définit alors l'espace de Hardy $H^1(\Omega)$ comme l'espace des fonctions F holomorphes dans Ω telles que $\lim_{|z| \rightarrow \infty} zF(z) = 0$ et

$$\|F\|_{H^1(\Omega)} = \sup_{\delta > 0} \int_{\Gamma_\delta} |F(z)| |dz| < +\infty.$$

Si F appartient à $H^1(\Omega)$, on vérifie facilement qu'il existe une mesure μ supportée par K telle que $\int_K d\mu = 0$ et

$$F(z) = \frac{1}{2i\pi} \int_K \frac{d\mu(x)}{x-z} \stackrel{\text{dér}}{=} \hat{\mu}(z), \quad z \in \Omega.$$

Réciproquement, si μ est une mesure sur K , alors $\hat{\mu}$ définit une fonction holomorphe dans Ω et, si $\int d\mu=0$, la restriction de $\hat{\mu}$ à \mathbf{R}_{\pm}^2 appartient à l'espace de Hardy $H^p(\mathbf{R}_{\pm}^2)$ si $\frac{1}{2} < p < 1$. En particulier $\hat{\mu}$ admet des limites non tangentielles $\hat{\mu}_+$ et $\hat{\mu}_-$ en presque tout point de K . Ceci nous conduit à définir $H^1(K)$ comme l'espace des mesures μ à support dans K , d'intégrale nulle, telles que :

$$\|\mu\|_{H^1(K)} = \|\hat{\mu}_+\|_{L^1(K)} + \|\hat{\mu}_-\|_{L^1(K)} < +\infty,$$

et l'on vérifie que $H^1(\Omega) \subset \{\hat{\mu}; \mu \in H^1(K)\} = \widehat{H^1(K)}$. Deux questions se posent alors : A-t-on $H^1(\Omega) = \widehat{H^1(K)}$ et pour quels compacts K a-t-on (1)? Ces deux questions sont, comme nous allons le voir, très liées.

Le résultat principal de ce travail est la caractérisation des compacts K tels que l'on ait (1) pour $\widehat{H^1(K)}$. La remarque fondamentale est que (1) est vrai si et seulement si (1) est vrai pour $L=\mathbf{R}$, car alors $H^1(K)$ est inclus dans $H^1(\mathbf{R})$, l'espace de Stein et Weiss et, par le résultat fondamental de Carleson, on aura $\int \int_{\mathbf{R}_{\pm}^2} |\hat{\mu}(z)| d\nu(z) \leq C \|\mu\|_{H^1(K)}$ pour toute mesure de Carleson ν dans \mathbf{R}_{\pm}^2 . Comme corollaire, notons que si $\widehat{H^1(K)}$ vérifie (1), alors $\widehat{H^1(K)} = H^1(\Omega)$ car les mesures de longueur d'arc sur Γ_{δ} vérifient uniformément la propriété de Carleson.

Il nous faut donc caractériser les compacts $K \subset \mathbf{R}$, $|K| > 0$, tels que $H^1(K) \subset H^1(\mathbf{R})$. Un compact $K \subset \mathbf{R}$ sera dit homogène s'il existe $\varepsilon > 0$ tel que

$$\forall x \in K, \quad \forall \delta > 0, \quad \delta \leq \text{diam } K, \quad |K \cap (x - \delta, x + \delta)| \geq \varepsilon \delta.$$

Cette notion a été introduite par Carleson [2] en liaison avec le problème de la couronne pour les domaines de Denjoy.

Théorème 1. *Soit K un compact de \mathbf{R} de mesure positive; sont alors équivalents:*

- (2) $H^1(K) \subset H^1(\mathbf{R})$,
- (3) K est homogène.

L'implication (2) \Rightarrow (3) est, à ma connaissance, nouvelle; sa démonstration occupera le paragraphe 2. L'implication (3) \Rightarrow (2) peut se déduire d'un résultat de Jones [3]. Cet auteur montre que si K est homogène et si $b \in L^{\infty}(\mathbf{R} \setminus K)$, on peut trouver F définie sur Ω telle que $\bar{\partial}F = bdx$ et $\|F\|_{L^{\infty}(K)} \leq C \|b\|_{\infty}$. Un argument de dualité prouve alors l'implication (3) \Rightarrow (2). Nous proposons au paragraphe 3 une autre démonstration de (3) \Rightarrow (2), basée sur la méthode des majorants harmoniques. Le « cœur » de cette nouvelle approche est le théorème suivant, d'intérêt indépendant.

Théorème 2. Soit K un compact ε -homogène; il existe alors $p_0(\varepsilon) > 1$ tel que pour toute fonction $g \in L^p(K)$, $p > p_0$ on puisse trouver une fonction harmonique u dans Ω , symétrique (i.e. $u(\bar{z}) = u(z)$ pour $z \in \Omega$) telle que u converge non tangentielle-ment vers g presque partout sur K et telle que $u^* \in L^p(K)$.

Cet énoncé demande quelques mots d'explication. Si $x \in \mathbf{R}$ on définit $\Gamma^\pm(x) = \{x' + iy' \in \mathbf{R}_\pm^2; |x' - x| < |y'|\}$.

On dit que u converge non tangentielle-ment vers $g(x)$ si

$$\lim_{z \rightarrow x, z \in \Gamma^\pm(x)} u(z) = g(x) \quad \text{et l'on note} \quad u_\pm^*(x) = \sup_{z \in \Gamma^\pm(x)} |u(z)|,$$

$u^*(x) = \sup(u_+^*(x), u_-^*(x))$. Comme corollaire de ces résultats, nous obtenons une théorie cohérente des espaces $H^1(\Omega)$ si K est homogène.

Corollaire 1. Si K est homogène, sont équivalents pour une fonction F holomorphe dans Ω telle que $\lim_{|z| \rightarrow \infty} zF(z) = 0$,

$$(4) \quad F \in H^1(\Omega),$$

$$(5) \quad F \in \widehat{H^1(K)},$$

$$(6) \quad F^* \in L^1(K) \quad \text{et} \quad \exists \alpha > 0 \quad \text{tel que} \quad |F|^\alpha \text{ ait un majorant harmonique.}$$

Enfin, nous donnons au paragraphe 4 une version n -dimensionnelle des résultats précédents que nous formulons en termes d'inégalités a priori pour ne pas alourdir l'exposé.

La notion de compact homogène a un analogue évident dans \mathbf{R}^n . Désignons par R_1, \dots, R_n les transformées de Riesz dans \mathbf{R}^n et, si $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$ est un multi-indice, notons $|\alpha| = \alpha_1 + \dots + \alpha_n$ et $R^\alpha = R_1^{\alpha_1} \dots R_n^{\alpha_n}$. Enfin $H^1(\mathbf{R}^n)$ est l'espace de Hardy de Stein et Weiss [4].

Théorème 3. Soit K un compact de \mathbf{R}^n tel que

$$\forall x \in K, \quad \varliminf_{r \rightarrow 0} r^{-n} |K \cap B(x, r)| > 0.$$

(i) Si K est ε -homogène, il existe $C(\varepsilon)$ et $N(\varepsilon) > 0$ tels que:

$$(7) \quad \|f\|_{H^1(\mathbf{R}^n)} \leq C(\varepsilon) \sum_{|\alpha| \leq N(\varepsilon)} \|R^\alpha f\|_{L^1(K)}$$

pour toute fonction $f \in L^2(K)$ d'intégrale nulle.

(ii) Si (7) est vrai pour une constante C et un entier N alors K est homogène.

2. Démonstration de l'implication (2) ⇒ (3)

Si $x \in K$ et $\delta > 0$, nous noterons $I(x, \delta) = (x - \delta, x + \delta)$. Si I est un intervalle $I(x, \delta)$ nous noterons également, pour $k \geq 0$,

$$I^{(k)} = I(x, 2^k \delta), \quad I_{(k)} = I(x, 2^{-k} \delta).$$

Une première remarque est que si K vérifie (2) alors

$$\forall x \in K, \quad \forall \delta > 0, \quad |K \cap I(x, \delta)| > 0.$$

Si ce n'était pas le cas, soit $I(x, \delta)$ tel que $|K \cap I(x, \delta)| = 0$. Alors la mesure $\delta_x - \frac{1}{|K|} 1_K(x) dx$ appartient à $H^1(K)$ mais pas à $H^1(\mathbf{R})$.

On considère alors deux cas :

1er cas: Il existe une constante $C > 0$ telle que pour tout intervalle I centré sur K ,

$$(8) \quad \frac{|K \cap I^{(1)}|}{|I^{(1)}|} \leq C \frac{|K \cap I|}{|I|} \sqrt{\text{Log} \frac{e|I|}{|K \cap I|}}.$$

Supposons (8) vérifié et qu'il existe I centré sur K tel que $\frac{|K \cap I|}{|I|} \leq \varepsilon$. Quitte à restreindre ε on peut supposer que l'une des extrémités de I , soit a , appartient à K . Soit alors J' l'intervalle de même centre que I et de longueur $\frac{|I|}{3}$, J'' l'intervalle centré en a et de longueur $\frac{|I|}{3}$ et $J = J'^{(3)} \cap J''^{(3)}$.

Alors $\frac{|K \cap J'|}{|J'|} \leq 3\varepsilon$ et l'on peut supposer $|K \cap J'| > 0$, $|K \cap J''| > 0$ par la remarque préliminaire. Posons $f_{J'}(x) = \frac{1}{|K \cap J'|} 1_{K \cap J'}(x)$, $f_{J''}(x) = \frac{1}{|K \cap J''|} 1_{K \cap J''}(x)$ et $f = f_{J'} - f_{J''}$.

a) *Estimation de $\|f\|_{H^1(K)}$.* De façon évidente, $\int_K |f(x)| dx = 2$, $\int_K f(x) dx = 0$ et, si $x \notin J$, $|Hf(x)| \leq C|J|(x-a)^{-2}$ où H désigne la transformée de Hilbert, d'où;

$$\int_{K \cap (\mathbf{R} \setminus J)} |Hf(x)| dx \leq \int_{\mathbf{R} \setminus J} |Hf(x)| dx \leq C.$$

Pour estimer $\int_{K \cap J} |Hf(x)| dx$ nous utilisons l'inégalité de Cauchy—Schwarz et la continuité L^2 de H :

$$\begin{aligned} \int_{K \cap J} |Hf(x)| dx &\leq \int_{K \cap J} |Hf_{J'}(x)| dx + \int_{K \cap J} |Hf_{J''}(x)| dx \\ &\leq \sqrt{|K \cap J|} (\|f_{J'}\|_2 + \|f_{J''}\|_2) \\ &= \frac{\sqrt{|K \cap J|}}{\sqrt{|K \cap J'|}} + \frac{\sqrt{|K \cap J|}}{\sqrt{|K \cap J''|}} \\ &\leq C \left\{ \left(\text{Log} \frac{e|J'|}{|K \cap J'|} \right)^{3/4} + \left(\text{Log} \frac{e|J''|}{|K \cap J''|} \right)^{3/4} \right\}, \end{aligned}$$

la dernière inégalité découlant de (8). Finalement,

$$\begin{aligned} \|f\|_{H^1(K)} &\cong \|f\|_{L^1(K)} + \|f\|_{L^1(K)} \\ &\cong C \left\{ \left(\text{Log} \frac{e|J'|}{|K \cap J'|} \right)^{3/4} + \left(\text{Log} \frac{e|J''|}{|K \cap J''|} \right)^{3/4} \right\}, \end{aligned}$$

dù moins si ε est assez petit.

b) *Estimation de $\|f\|_{H^1(\mathbf{R})}$.* Soit u l'intégrale de Poisson de f dans \mathbf{R}_+^2 . Alors ([4]),

$$\|f\|_{H^1(\mathbf{R})} \cong C \|u^*\|_{L^1(\mathbf{R})} \cong C \left\{ \int_{J^{(1)}} Mf_{J'}(x) dx + \int_{J''^{(1)}} Mf_{J''}(x) dx - C \right\},$$

où u^* désigne la fonction maximale non tangentielle et Mg désigne la fonction maximale de Hardy—Littlewood de g .

Lemme 1. *Si ε est assez petit,*

$$\int_{J^{(1)}} Mf_{J'}(x) dx \cong C \text{Log} \frac{e|J'|}{|J' \cap K|}.$$

Preuve du lemme 1. Si $f \in L^1(\mathbf{R})$ alors (voir [5] p. 23),

$$|\{Mf > \alpha\}| \cong \frac{1}{2\alpha} \int_{\{|f| > \alpha\}} |f(x)| dx.$$

D'autre part, $Mf_{J'}(x) \cong \frac{1}{|J'|}$ si $x \notin J'^{(1)}$, d'où

$$\begin{aligned} \int_{J^{(1)}} Mf_{J'}(x) dx &\cong \int_{\{Mf_{J'} > \alpha(|J'|)\}} Mf_{J'}(x) dx \\ &\cong \frac{1}{2} \int_{1/|J'|}^{1/|J' \cap K|} \frac{1}{\alpha} \left(\int_{\alpha}^{\infty} |\{f_{J'} > t\}| dt \right) dx \\ &\cong \frac{1}{2} \text{Log} \frac{|J'|}{|J' \cap K|} - \frac{1}{2}, \end{aligned}$$

d'où le résultat si ε est assez petit. Finalement,

$$\|f\|_{H^1(\mathbf{R})} \cong C \left\{ \text{Log} \frac{e|J'|}{|J' \cap K|} + \text{Log} \frac{e|J''|}{|J'' \cap K|} \right\}.$$

Nous pouvons à présent conclure la preuve de (2) \Rightarrow (3) dans le cas où K vérifie (8). Si K vérifie (2), le théorème du graphe fermé implique qu'il existe M tel que

$$\|f\|_{H^1(\mathbf{R})} \cong M \|f\|_{H^1(K)} \quad \text{pour toute } f \in H^1(K).$$

Or si $\frac{|K \cap I|}{|I|} \cong \varepsilon$ pour un intervalle I centré sur K , l'étude précédente fournit une fonction $f \in H^1(K)$ telle que

$$\|f\|_{H^1(\mathbf{R})} \cong C(\log 1/\varepsilon)^{1/4} \|f\|_{H^1(K)}.$$

Si donc K vérifie (2) et (8) alors K est homogène avec une constante $\cong e^{-cM^4}$

2ème cas: K ne vérifie pas (8). Pour tout $N > 0$ on peut donc trouver un intervalle I_N centré sur K tel que

$$\frac{|K \cap I_N^{(1)}|}{|I_N^{(1)}|} \cong N \frac{|K \cap I_N|}{|I_N|} \sqrt{\text{Log} \frac{e|I_N|}{|K \cap I_N|}}.$$

En particulier on peut trouver, pour tout $\varepsilon > 0$, un intervalle I centré sur K tel que $\frac{|K \cap I|}{|I|} \cong \varepsilon$ et

$$(9) \quad \frac{|K \cap I^{(1)}|}{|I^{(1)}|} \cong \frac{|K \cap I|}{|I|} \sqrt{\text{Log} \frac{e|I|}{|K \cap I|}}.$$

Supposons tout d'abord que pour tout k ,

$$(10) \quad \frac{|K \cap I_{(k)}|}{|I_{(k)}|} \cong \frac{|K \cap I_{(k+1)}|}{|I_{(k+1)}|} \sqrt{\text{Log} \frac{e|I_{(k+1)}|}{|K \cap I_{(k+1)}|}}$$

(cf. les notations en début de paragraphe). Alors, en posant $\psi(x) = x \sqrt{\text{Log} \frac{e}{x}}$ et $\varphi(x) = \psi^{-1}(x)$ (ψ est une bijection croissante de $[0, 1]$ sur lui-même),

$$\frac{|K \cap I_{(k)}|}{|I_{(k)}|} \cong \varphi^{(k)}(\varepsilon) \cong 2^{-k} \quad \text{si } \varepsilon \text{ est assez petit.}$$

Soit alors $\{a\} = \bigcap_{k \geq 0} \overline{I_{(k)}}$ et $\mu = \delta_a$. Alors $H_\mu(x) = \frac{1}{x-a}$ et

$$\begin{aligned} \int_{K \cap I} \frac{dx}{|x-a|} &= \sum_k \int_{K \cap (I_{(k)} \setminus I_{(k+1)})} \frac{1}{|x-a|} dx \\ &\cong \sum_k 2^k |K \cap I_{(k)}| \cong |I| \sum_k 2^{-k} < +\infty, \end{aligned}$$

et l'on construit comme plus haut une fonction de $H^1(K)$ n'appartenant pas à $H^1(\mathbf{R})$.

On peut donc supposer qu'il existe un plus grand entier n_0 tel que (10) ait lieu

pour $k \leq n_0$. Appelons encore I cet intervalle $I_{(n_0)}$ et $J = I_{(n_0+1)}$. Alors I vérifie (9),

$$\frac{|K \cap I|}{|I|} \leq \varepsilon \text{ et}$$

$$(11) \quad \frac{|K \cap I|}{|I|} < \frac{|K \cap J|}{|J|} \sqrt{\text{Log} \frac{e|J|}{|K \cap J|}}.$$

Posons $C_I = \sqrt{\text{Log} \frac{e|I|}{|K \cap I|}}$; alors $|K \cap I^{(k)}| \geq 2C_I |K \cap I|^k$ et désignons par k_0 le plus petit entier tel que

$$|K \cap I^{(k_0+1)}| \leq 2C_I |K \cap I|^{k_0}.$$

Alors,

$$2^{k_0} |I| \geq |K \cap I^{(k_0)}| \geq (2C_I)^{k_0-1} |K \cap I| \Rightarrow k_0 \leq 2 \frac{C_I^2}{\text{Log} C_I}.$$

Soient J_1 et J_2 les deux composantes de $I^{(k_0)} \setminus \overline{I^{(k_0-1)}}$, $K_j = K \cap J_j$, $j=1, 2$ et supposons $|K_1| \geq |K_2|$. Alors:

$$\begin{aligned} 2|K_1| + |K \cap I^{(k_0-1)}| &\geq |K \cap I^{(k_0)}| \geq 2C_I |K \cap I^{(k_0-1)}| \\ \Rightarrow |K_1| &\geq \frac{2C_I - 1}{2} |K \cap I^{(k_0-1)}| \\ \Rightarrow |K \cap I^{(k_0-1)}| &\leq 2C_I |K \cap I^{(k_0)}| \\ &\leq 2C_I (|K_1| + |K_2| + |K \cap I^{(k_0-1)}|) \\ &\leq 2C_I \left(2 + \frac{2}{2C_I - 1} \right) |K_1|. \end{aligned}$$

Par conséquent, si ε est assez petit,

$$(12) \quad |K \cap I^{(k_0-1)}| \leq 10C_I |K_1|.$$

Nous avons maintenant tous les éléments pour conclure. On pose $f = f_J - f_{J_1}$ où $f_J = \frac{1}{|K \cap J|} 1_{K \cap J}$ et $f_{J_1} = \frac{1}{|K \cap J_1|} 1_{K \cap J_1}$.

a) *Estimation de $\|f\|_{H^1(K)}$.* Comme dans le premier cas, $\int_K |f| = 2$, $\int_K f = 0$ et

$$\int_{K \cap I^{(k_0+1)}} |Hf(x)| dx \leq C.$$

D'autre part, par Cauchy—Schwarz et (12),

$$\int_{K \cap I^{(k_0+1)}} |Hf_{J_1}(x)| dx \leq \frac{\sqrt{|K \cap I^{(k_0+1)}|}}{\sqrt{|K \cap J_1|}} \leq 2\sqrt{C_1}$$

et

$$\begin{aligned} \int_{K \cap I^{(k_0+1)}} |Hf_J(x)| dx &= \int_{K \cap I} + \int_{K \cap (I^{(k_0+1)} \setminus I)} \\ &\cong \frac{\sqrt{|K \cap I|}}{\sqrt{|K \cap J|}} + 2 \int_{|I|/2}^{2^{k_0}|I|} \frac{dx}{x}. \end{aligned}$$

Mais, par (11), $\frac{|K \cap J|}{|J|} \cong \varphi\left(\frac{|K \cap I|}{|I|}\right) \cong C \frac{|K \cap I|}{|I|} \left(\text{Log} \frac{e|I|}{|K \cap I|}\right)^{-1/2}$, d'où

$$\begin{aligned} \int_{K \cap I^{(k_0+1)}} |Hf_J(x)| dx &\cong C \sqrt{C_I} + C k_0 \\ &\cong C \sqrt{C_I} + C \frac{C_I^2}{\text{Log} C_I}. \end{aligned}$$

En regroupant les estimations, on obtient alors, si ε est assez petit,

$$\|f\|_{H^1(K)} \cong C \frac{C_I^2}{\text{Log} C_I}.$$

b) *Estimation de $\|f\|_{H^1(\mathbf{R})}$.* De même que pour le premier cas on a, en utilisant le lemme 1,

$$\begin{aligned} \|f\|_{H^1(\mathbf{R})} &\cong \int_I Mf_J(x) dx - C \\ &\cong C \text{Log} \frac{e|J|}{|K \cap J|} \cong C \text{Log} \frac{e|I|}{|K \cap I|} = CC_I^2. \end{aligned}$$

En résumé nous avons construit pour tout $\varepsilon > 0$ une fonction $f \in H^1(K)$

$$\|f\|_{H^1(\mathbf{R})} \cong C \text{Log} \text{Log} 1/\varepsilon \|f\|_{H^1(K)}$$

dans le cas où K ne vérifie pas (8). Mais ceci contredit (2) et la preuve de (2) \Rightarrow (3) est finie.

Remarque. En suivant de plus près les constantes on montre que si $\|f\|_{H^1(\mathbf{R})} \cong M \|f\|_{H^1(K)}$ alors K est ε -homogène avec $\varepsilon \cong e^{-e^{e^M}}$.

3. Démonstration de l'implication (3) \Rightarrow (2)

Nous commençons par deux observations.

La première est que si K est homogène alors K , muni de la distance induite par \mathbf{R} et de la mesure de Lebesgue également induite par \mathbf{R} est un espace de nature homogène au sens de Coifman et Weiss [6].

La deuxième observation est que dans un domaine de Denjoy on a un « principe de Harnack à la frontière ». Plus précisément, on a le

Théorème 4. (Ancona [7; p. 252].) Soit $\Omega = \mathbb{C} \setminus K$ un domaine de Denjoy, $x \in K$ et $I = I(x, \delta)$. Posons $z_I = x + i|I|$. Soit alors u et v deux fonctions harmoniques positives et symétriques sur Ω s'annulant continûment sur $K \cap I(x, 2\delta)$. Alors

$$(13) \quad \frac{1}{C} \frac{u(z_I)}{v(z_I)} \cong \frac{u(z)}{v(z)} \cong C \frac{u(z_I)}{v(z_I)}$$

sur $\Omega \cap B(x, \delta)$, pour une constante $C > 1$ universelle.

Les 3 propositions qui suivent sont des conséquences de ces deux observations.

Proposition 1. Soit Ω un domaine de Denjoy, $\Omega = \mathbb{C} \setminus K$, $x \in K$ et I un intervalle centré en x . Alors si $F \subset I \cap K$ et si $z \in \Omega$, $|z - x| > 2|I|$,

$$(14) \quad \frac{1}{C} \frac{\omega(z_I, F, \Omega)}{\omega(z_I, K \cap I, \Omega)} \cong \frac{\omega(z, F, \Omega)}{\omega(z, K \cap I, \Omega)} \cong C \frac{\omega(z_I, F, \Omega)}{\omega(z_I, K \cap I, \Omega)},$$

pour une constante $C > 1$ universelle.

Preuve. Soit B_1 le disque de diamètre $[x - 2|I|, x - |I|]$, B_2 le disque de diamètre $[x + |I|, x + 2|I|]$ et \mathcal{C} l'enveloppe convexe de $B_1 \cup B_2$. Soit aussi x_j le centre de B_j et $Z_j = x_j + i \frac{|I|}{2}$. Par (13),

$$(15) \quad \frac{1}{C} \frac{\omega(z_j, F)}{\omega(z_j, K \cap I)} \cong \frac{\omega(z, F)}{\omega(z, K \cap I)} \cong C \frac{\omega(z_j, F)}{\omega(z_j, K \cap I)}$$

pour $z \in B_j$ et, par le principe de Harnack « classique »,

$$(16) \quad \frac{1}{C} \frac{\omega(z_I, F)}{\omega(z_I, K \cap I)} \cong \frac{\omega(z, F)}{\omega(z, K \cap I)} \cong C \frac{\omega(z_I, F)}{\omega(z_I, K \cap I)}$$

pour $z \in \partial \mathcal{C} \setminus (\partial B_1 \cup \partial B_2)$.

Les inégalités (15) et (16) impliquent alors que (16) reste vrai pour $z \in \partial \mathcal{C}$; on conclut alors avec le principe du maximum.

Proposition 2. Si K est homogène, la mesure $\omega = \omega(\infty, \cdot, \Omega)$ est absolument continue par rapport à la mesure de Lebesgue et $\omega = \omega(x) dx$ où $\omega(x) \in A^1(K)$, la classe de Muckenhoupt sur l'espace de nature homogène K .

Cette proposition a été observée par Jones—Marshall [8], où un résultat plus fort est démontré.

Preuve. Considérons tout d'abord un domaine de Denjoy quelconque. Avec les notations de la proposition 1 et par le principe du maximum,

$$\omega(z_I, F, \Omega) \cong \omega(z_I, F, \mathbb{R}_+^2) = \frac{1}{\pi} \int_F \frac{|I| dt}{(x-t)^2 + |I|^2} \cong C \frac{|F|}{|I|}.$$

Avec (14), cela implique

$$(17) \quad \frac{\omega(K \cap I)}{|I|} \cong C \frac{\omega(F)}{|F|}$$

où l'on a abrégé $\omega(\infty, E, \Omega)$ en $\omega(E)$.

Si maintenant K est homogène, soit I un intervalle centré sur K (une boule de K), $x' \in K \cap I$ et J une boule de K centrée en x' et incluse dans I . Appelons également μ la mesure $1_K(x) dx$. La condition d'homogénéité ajoutée à (17) impliquent

$$\frac{1}{\mu(I)} \int_I d\omega \cong C \frac{1}{\omega(J)} \int_J d\omega.$$

Ecrivons $d\omega = \omega d\mu + \nu$ la décomposition de Radon—Nikodym de ω par rapport à μ . Alors

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{1}{\mu(X' - \delta, x' + \delta)} \int_{x' - \delta}^{x' + \delta} d\omega = \omega(x') \quad \mu\text{-p.p.}$$

On en déduit que pour toute boule I de K on a

$$(18) \quad \frac{1}{\mu(I)} \int_I d\omega \cong C \omega(x') \quad \mu\text{-p.p. sur } I.$$

Mais (18) implique aussitôt que $\nu \equiv 0$ et que le poids $\omega(X) \in A^1(K)$.

Proposition 3. Soit $g \in L^1(K, d\omega)$ et $u(z) = \int_K g d\omega(z, \cdot, \Omega)$. Alors $u^*(x) \cong C(\varepsilon) M_\omega g(x)$ sur K où $M_\omega g(x) = \sup_{I \ni x} \frac{1}{\omega(I \cap K)} \int_I |g| d\omega$.

Preuve. Si $z \in \Omega$ et $x \in K$, posons $K(z, x) = \frac{d\omega(z, \cdot, \Omega)}{d\omega}$. Alors $u(z) = \int_K K(z, x) g(x) d\omega(x)$. Fixons un $x_0 \in K$, et $z = x_0 + iy$. Soit $M \cong \frac{\varepsilon}{2}$ de sorte que si l'on pose $I_j = I(x, M^j y) \cap K$, $C_j = I_j \setminus I_{j-1}$ et $z_j = x_0 + iM^j y$, on ait,

$$(19) \quad \omega(z_j, C_j, \Omega) \cong \delta(\varepsilon) > 0 \quad \text{si } M^j y \leq \text{diam } K.$$

On écrit alors :

$$|u(z)| \leq v(z) = \int_K K(z, x) |g(x)| \omega(x) dx = \sum_{j \geq 0} \int_{C_j}.$$

où l'on a posé, pour simplifier, $C_0 = I_0$.

Par la proposition 1, si J est une petite boule $\subset C_j$,

$$(20) \quad \frac{\omega(z_j, J)}{\omega(J)} \cong \frac{C}{\omega(I_j)}.$$

On veut maintenant comparer $\omega(z, F)$ avec $\omega(z_j, J)$.

Lemme 2. Il existe $\alpha = \alpha(\varepsilon) < 1$ telle que pour tout $x \in K$ et $r < \text{diam } K$,

$$\omega(z, \partial B(x, Mr), B(x, Mr) \cap \Omega) \cong \alpha(\varepsilon)$$

pour $z \in \partial B(x, r)$.

Preuve du lemme. Soit $z \in \partial B(x, r)$ et $x_0 \in K$ tel que $|z - x_0| = d(z, K)$. Soit $\mathcal{U} = B(x_0, 2|z - x_0|) \cap \Omega$. Alors

$$\begin{aligned} \omega(z, K \cap B(x, Mr), B(x, Mr) \cap \Omega) &\cong \omega(z, K \cap B(x, Mr), \mathcal{U}) \\ &\cong C\omega(z_0, K \cap B(x, Mr), \mathcal{U}) \end{aligned}$$

où $z_0 = x_0 + i|z - x_0|$, par le principe de Harnack. Mais

$$\omega(z_0, K \cap B(x, Mr), \mathcal{U}) \cong \omega(z_0, K \cap B(x, Mr), \mathcal{U} \cap \mathbf{R}_+^2) \cong C(\varepsilon)$$

car $|K \cap B(x, Mr)| \cong C(\varepsilon)r$, ce qui termine la preuve du lemme 2.

Revenons à la preuve de la proposition 3.

Par le lemme 2 et le principe du maximum,

$$\omega(z, J) \cong \alpha \sup_{z' \in \partial B(x_0, My)} \omega(z', J)$$

puis, en itérant

$$(21) \quad \omega(z, J) \cong \alpha^{j-1} \sup_{z' \in \partial B(x_0, M_j^{j-1}y)} \omega(z', J) \text{ si } M_j^{j-1}y \cong \text{diam } K.$$

Par une nouvelle application du théorème 4,

$$(22) \quad \frac{\omega(z', J)}{\omega(z', C_j)} \cong C \frac{\omega(z_{j-1}, J)}{\omega(z_{j-1}, C_j)} \cong C\omega(z_{j-1}, J) \text{ sur } \partial B(x_0, M_j^{j-1}y)$$

si $M_j^{j-1}y \cong \text{diam } K$, par (19).

Les inégalités (20), (21) et (22) impliquent alors

$$\begin{aligned} \frac{\omega(z, J)}{\omega(J)} &\cong \frac{1}{\omega(J)} \alpha^{j-1} \sup_{\partial B(x_0, M_j^{j-1}y)} \omega(z', J) \\ &\cong \frac{1}{\omega(J)} \alpha^{j-1} \omega(z_{j-1}, J) \\ &< \frac{C\alpha^j}{\omega(I_j)} \text{ si } M_j^{j-1}y \cong \text{diam } K, \end{aligned}$$

d'où il découle que $K(z, x) \leq C \frac{\alpha^j}{\omega(I_j)}$ sur C_j , et donc que

$$\begin{aligned} v(z) &= \sum_{j \geq 0} \int_{C_j} K(z, x) |g(x)| \omega(x) dx \\ &\leq C \sum_{j; M^{j-1} y \leq \text{diam } K} \alpha^j \frac{1}{\omega(I_j)} \int_{I_j} |g(x)| d\omega(x) \\ &\leq C M_\omega g(X). \end{aligned}$$

La proposition 3 se déduit maintenant de l'inégalité de Harnack appliquée à v .

Puisque le poids ω appartient à $A^1(K)$ et que K est de nature homogène, il existe $p_0(\varepsilon) > 0$ et $C(\varepsilon) > 0$ tels que $\forall I = I(x, \delta)$, $x \in K$, $\delta \leq \text{diam } K$,

$$(23) \quad \left(\frac{1}{\mu(I)} \int_I \omega(x)^{p_0} dx \right)^{1/p_0} \leq C(\varepsilon) \frac{1}{\mu(I)} \int_I \omega(x) dx.$$

Soit p'_0 l'exposant conjugué de p_0 . Nous pouvons maintenant prouver le théorème 2 pour $p > p'_0$.

Soit en effet $g \in L^p(K)$, avec $p > p'_0$. Alors

$$\int_K |g| \omega \leq \left(\int_K |g|^p \right)^{1/p} \left(\int_K \omega^{p'} \right)^{1/p'}$$

par Hölder et donc $g \in L^1(\omega)$ car $\omega \in L^{p'}(K) \subset L^{p_0}(K)$. Posons alors $u(z) = \int_K g(x) d\omega(z, x, \Omega)$. Par la proposition 3, $u^* \leq C(\varepsilon) M_\omega g$. Mais

$$\begin{aligned} \frac{1}{\omega(I)} \int_I |g| \omega &\leq \left(\frac{1}{|I|} \int_I |g|^{p'_0} \right)^{1/p'_0} \left(\frac{1}{|I|} \int_I \omega^{p_0} \right)^{1/p_0} \frac{|I|}{\omega(I)} \\ &\leq C [M(|g|^{p'_0})]^{1/p'_0}(x), \end{aligned}$$

d'où

$$\begin{aligned} \int_K u^{*p}(x) dx &\leq C \int_K [M(|g|^{p'_0})(x)]^{p/p'_0} dx \\ &\leq C \int_K |g|^p(x) dx \end{aligned}$$

par le théorème de Hardy—Littlewood.

La fin de la preuve est alors standard.

Passons à la preuve de (3) \Rightarrow (2). Soit $\mu \in H^1(K)$ réelle et $F = \hat{\mu}$. Soit également p un exposant $> 2p'_0$ où p_0 est donné par (23).

Proposition 4. *Il existe une fonction u harmonique positive dans Ω telle que $|F(z)| \leq u(z)^p$ sur Ω et telle que $u^* \in L^p(K)$.*

Preuve. Puisque μ est réelle, la fonction $|F(z)|$ est symétrique, F admet des valeurs au bord $F(x)$ presque partout sur K et $|F(x)| \in L^1(K)$. Soit $p > 2p'_0$ et $g(x) = |F(x)|^{1/p}$; notons

$$u(z) = \int_K g(x) d\omega(z, x, \Omega).$$

Par le théorème 2 (où plutôt par sa démonstration), $u^* \in L^p(K)$. Il suffit donc de montrer que u est un majorant harmonique de $|F(z)|^{1/p}$.

Soit $\delta > 0$ et $K_\delta = \overline{\bigcup_{x \in K} I(x, \delta)}$; on vérifie sans peine que K_δ est uniformément homogène et que $|K_\delta \setminus K| \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} 0$. Posons également $\Omega_\delta = \mathbb{C} \setminus K_\delta$.

Soit $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R})$, $\varphi \geq 0$, d'intégrale 1, de support $\subset [-1/2, 1/2]$ et $\varphi_\delta(x) = \frac{1}{\delta} \varphi\left(\frac{x}{\delta}\right)$. On pose alors $f_\delta = \mu^* \varphi_\delta$ et $F_\delta(z) = \frac{1}{2i\pi} \int_{K_\delta} \frac{f_\delta(x) dx}{x-z}$. La fonction $|F_\delta|^{1/p}$ est alors sousharmonique dans Ω , continue jusqu'au bord tandis que $u_\delta(z) = \int_{K_\delta} |F_\delta(x)|^{1/p} d\omega(z, x, \Omega_\delta)$ est harmonique et continue jusqu'au bord dans Ω_δ . Par le principe du maximum, $|F_\delta(z)|^{1/p} \leq u_\delta(z)$ dans Ω_δ . Il suffit alors, pour achever la preuve de la proposition 4, de montrer que u_δ converge simplement vers u dans Ω , car il est clair que F_δ converge vers F .

Tout d'abord $\mu \in H^q(\mathbb{R})$ si $\frac{1}{2} < q < 1$. Par la théorie « variable réelle » des espaces de Hardy [9],

$$F^b(x) = \sup_{\delta > 0} |F_\delta(x)| \in L^q(\mathbb{R}) \quad \text{si} \quad \frac{1}{2} < q < 1.$$

Soit d'autre part $z \in \Omega$. Alors $z \in \Omega_\delta$ si δ est assez petit et $d\omega(z, x, \Omega_\delta) = \omega_\delta^z(x) dx$ où $\omega_\delta^z(x) \in L^p(K_\delta)$ par la proposition 2 et (19), uniformément en δ . Par la théorie classique du potentiel ([10]), $\omega_\delta^z(x) dx$ converge vaguement vers $\omega^z(x) dx$ et, si $x \in K$, $\omega_\delta^z(x) \leq \omega^z(x)$ par le principe du maximum. On en déduit facilement que $\omega_\delta(x)$ converge presque partout sur K vers $\omega^z(x)$. Le théorème de convergence dominée implique alors que

$$\lim_{\delta \rightarrow 0} \int_K |F_\delta(x)|^{1/p} \omega_\delta^z(x) dx = u(z).$$

Pour estimer $\int_{K_\delta \setminus K} |F_\delta(x)|^{1/p} \omega_\delta^z(x) dx$, on remarque tout d'abord, par Harnack, que cette expression est $\leq C(z) \int_{K_\delta \setminus K} |F|^{1/p} \omega_\delta^\infty$ puis on considère des exposants q_1, q_2, q_3 tels que $p > q_1 > \frac{p}{2}$, $q_2 < p_0$ et $\frac{1}{q_1} + \frac{1}{q_2} + \frac{1}{q_3} = 1$.

Par Hölder,

$$\begin{aligned} \int_{K_\delta \setminus K} |F_\delta(x)|^{1/p} \omega_\delta^\infty(x) dx &\leq |K_\delta \setminus K|^{1/q_3} \left(\int_{K_\delta} |F^b|^{q_1/p} \right)^{1/q_1} \left(\int_{K_\delta} (\omega_\delta^\infty)^{q_2} \right)^{1/q_2} \\ &\leq C |K_\delta \setminus K|^{1/q_3} \xrightarrow{\delta \rightarrow 0} 0, \end{aligned}$$

car $F^b \in L^{q_1/p}(\mathbf{R})$ et $\omega_\delta \in L^{q_2}$ uniformément en $\delta \geq 0$. La proposition 4 est démontrée.

L'implication (3) \Rightarrow (2) découlera alors immédiatement de la proposition 4 et de la proposition 5 suivante :

Proposition 5. *Si K est ε -homogène et u est harmonique positive dans Ω alors*

$$(24) \quad \|u^+\|_{L^p(I)} \cong C(\varepsilon) \|u^*\|_{L^p(K)},$$

où I est l'intervalle double du plus petit intervalle J contenant K , et u^+ la fonction maximale radiale de u .

Preuve. Soient $\{I_j\}$ les composantes bornées de $\mathbf{R} \setminus K$. Pour chaque j on appelle Γ_j la réunion des deux segments non horizontaux du triangle équilatéral inclus dans \mathbf{R}_+^2 et de base I_j . On considère de même Γ_- et Γ_+ associés aux intervalles J_- et J_+ de même longueur que J et le jouxtant à gauche et à droite respectivement. Enfin,

$$\Gamma = (\cup_j \Gamma_j) \cup [(\Gamma_+ \cup \Gamma_-) \cap (I \times \mathbf{R})].$$

Si $z \in \Gamma$ on note I_z . L'intervalle des $x \in \mathbf{R}$ tels que $z \in \Gamma(x)$. Par l'homogénéité de K et de la géométrie élémentaire,

$$(25) \quad \forall z \in \Gamma, \quad |I_z \cap K| \cong C(\varepsilon) |I_z|.$$

Soit alors $\lambda > 0$ et $\mathcal{E}_\lambda = \{z \in \Gamma; u^+(z) > \lambda\}$ où $u^+(z) = \sup_{y' > y} u(x + iy')$ si $z = x + iy$. Alors

$$(26) \quad K \cap (\cup_{z \in \mathcal{E}_\lambda} I_z) \subset \{x \in K; u^*(x) > \lambda\}.$$

Par le lemme de Vitali, on peut extraire des I_z , $z \in \mathcal{E}_\lambda$ une sous famille au plus dénombrable (I_{z_j}) telle que les I_{z_j} soient deux à deux disjoints et que

$$(27) \quad \forall z \in \mathcal{E}_\lambda, \quad \forall j \in \mathbf{N}; \quad I_z \subset 5I_{z_j}.$$

Par (25),

$$(28) \quad |\{x \in K; u^*(x) > \lambda\}| \cong \sum_j |I_{z_j} \cap K| \cong C(\varepsilon) \sum |I_{z_j}|,$$

et, par (27), $\mathcal{E}_\lambda \subset \cup_j \widehat{10I_{z_j}}$ où $\widehat{I} = I \times [0, |I|]$, d'où

$$(29) \quad A'(\mathcal{E}_\lambda) \cong \sum_j A'(\mathcal{E}_\lambda \cap \widehat{10I_{z_j}}) \cong C \sum |I_{z_j}|.$$

En regroupant (28) et (29),

$$A^1(\mathcal{E}_\lambda) \cong C(\varepsilon) |\{x \in K; u^*(x) > \lambda\}|$$

$$\Rightarrow \int_{\Gamma} u^+(z)^p dA'(z) = p \int_0^\infty \lambda^{p-1} A^1(\mathcal{E}_\lambda) d\lambda \cong C(\varepsilon) \int_K u^{*p}(x) dx.$$

Le fait que $u^+ \in L^p(I)$ découle alors simplement de l'inégalité de Harnack.

Fin de la preuve de (3) \Rightarrow (2): Soit K homogène et $F \in \overline{H^1(K)}$. Puisque $F(z) = \frac{1}{2}(F(z) + \overline{F(z)}) + \frac{1}{2}(F(z) - \overline{F(z)})$, on voit que l'on peut supposer $|F|$ symétrique.

Par la proposition 4, il existe $p > 1$, u harmonique positive dans Ω telle que $|F| \leq u^p$ et $u^* \in L^p(K)$. Par la proposition 5 on a même $u^+ \in L^p(I)$ où I est l'intervalle double du plus petit intervalle contenant K . Donc $F^+ \in L^1(I)$. Comme d'autre part $F^+(x) \leq C \frac{|I|}{(x-x_0)^\alpha}$ si $x_0 \in K$ et $x \notin I$, il vient $F^+ \in L^1(\mathbf{R})$ ce qui implique ([9]) que $F \in H^1(\mathbf{R}_+^2)$.

4. Démonstration (abrégée) du théorème 3

Tout d'abord le théorème 4 est vrai pour les « domaines de Denjoy » de \mathbf{R}^{n+1} , c'est-à-dire les domaines Ω de la forme $\mathbf{R}^{n+1} \setminus K$ où K est un compact de \mathbf{R}^n (voir [7]). Il s'en suit que les propositions 1, 2, 3 admettent des versions n -dimensionnelles, et la démonstration est la même.

Le théorème 2 reste donc valable dans ce cadre. La seule différence provient de la proposition 4. Si u est une fonction harmonique, il n'est pas vrai que $|\nabla u|^\alpha$ est sous-harmonique dans \mathbf{R}^{n+1} du moins si $\alpha < \frac{n-1}{n}$. Pour obtenir un analogue de la proposition 4, il nous faut donc faire usage de gradients d'ordre supérieur ([4], [9]) d'où la présence des transformées de Riesz d'ordre supérieur dans l'énoncé du théorème 3. Naturellement, plus α et petit plus grand est l'ordre nécessaire des gradients ce qui explique l'entier $N(\varepsilon)$ dans (i). Quant à la réciproque (ii) on remarque que vu l'hypothèse qualitative faite sur K , le paragraphe 2 reste valable pratiquement sans changement une fois que l'on a remarqué que les opérateurs R^α sont tous des opérateurs de Calderón—Zygmund [5].

Références

1. HAYMAN, W. and WU, J.-M., Level sets of univalent functions, *Comment. Math. Helv.* **56** (1981), 366—403.
2. CARLESON, L., On H^∞ in multiply-connected domains, *Conference on harmonic analysis in honor of Antoni Zygmund*, vol. II, Wadsworth, (1983), 349—372.
3. JONES, P. W., $\bar{\partial}$ problems in domains with thick boundary, à paraître.
4. STEIN, E. M. and WEISS, G., *Introduction to Fourier analysis on Euclidean spaces*, Princeton, 1971.
5. STEIN, E. M., *Singular integrals and differentiability properties of functions*, Princeton, 1970.
6. COIFMAN, R. and WEISS, G., Extensions of Hardy spaces and their use in analysis, *Bull. Amer. Math. Soc.* **83** (1977), 569—645.
7. ANCONA, A., Régularité d'accès des bouts et frontière de Martin d'un domaine euclidien, *J. Math. Pures Appl.* **63** (1984), 215—260.
8. JONES, P. W. and MARSHALL, D., Critical points of Green's function, harmonic measure, and the corona problem, *Inst. Mittag-Leffler, report N° 2*, 1984.
9. FEFFERMAN, C. and STEIN, E. M., H^p spaces of several variables, *Acta Math.* **129** (1972), 137—193.
10. BRELOT, M., *Eléments de la théorie classique du potentiel*, Centre de documentation universitaire, Paris, 1959.

Received Dec. 22, 1987

M. Zinsmeister
 Université de Rouen
 76130 Mont Saint Aignan Cedex
 et
 Université Paris-Sud
 Unité Associée 757
 Analyse harmonique
 Mathématiques (Bât. 425)
 91405 Orsay Cedex
 France