

SUR LA COMPLÉTION PAR RAPPORT À UNE INTÉGRALE DE DIRICHLET

L. HÖRMANDER et J. L. LIONS

Introduction. Soit Ω un ouvert quelconque de R^n et $\mathcal{D}(\Omega)$ l'espace des fonctions indéfiniment différentiables sur Ω , à support compact, à valeurs complexes, muni de la topologie de Schwartz [3]; soit $\mathcal{D}'(\Omega)$ le dual de $\mathcal{D}(\Omega)$, espace des distributions sur Ω . Dans l'étude du problème de Dirichlet pour Δ^m (où Δ est le Laplacien) on est conduit à compléter $\mathcal{D}(\Omega)$ pour la norme $\|u\|_m$ définie par

$$(1) \quad \|u\|_m^2 = \sum_{q_j=1}^n \int_{\Omega} |\partial^m u / \partial x^{q_1} \dots \partial x^{q_m}|^2 dx = \sum_{|q|=m} \int_{\Omega} |D^q u|^2 dx$$

(intégrale de Dirichlet d'ordre m).

Le problème de Dirichlet sur Ω pour Δ^m peut être résolu si le complété $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$ de $\mathcal{D}(\Omega)$ pour $\|u\|_m$ peut s'identifier à un sous-espace de $\mathcal{D}'(\Omega)$ (on écrira en abrégé, si $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$).

Si $m=1$ la situation est la suivante (cf. Deny Lions [2]):

- a) si la dimension $n \geq 3$, on a toujours $\hat{\mathcal{D}}^1(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$;
- b) si $n=2$, on a $\hat{\mathcal{D}}^1(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$ si et seulement si $\mathcal{C}\Omega$ n'est pas de capacité nulle.

On va dans cet article généraliser ce résultat; les applications aux problèmes de Dirichlet (non fins) et à la décomposition canonique de $BL_m(\Omega)$ (espace de Beppo Levi d'ordre m) que l'on traite comme dans Deny et Lions [2], ne sont pas données ici.

1. Lemmes préliminaires.

LEMME 1. Une condition nécessaire et suffisante pour que

$$\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$$

est que, pour tout $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$, la forme linéaire

$$(2) \quad u \rightarrow \int_{\Omega} u \bar{\psi} dx$$

soit continue sur $\mathcal{D}(\Omega)$ pour la norme $\|u\|_m$.

DÉMONSTRATION. Toute suite de Cauchy dans $\mathcal{D}(\Omega)$ pour $\|u\|_m$ doit converger dans $\mathcal{D}'(\Omega)$ d'où la nécessité. Réciproquement supposons que la forme (2) soit continue sur $\mathcal{D}(\Omega)$ pour $\|u\|_m$. On a alors une injection de $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$ dans $\mathcal{D}'(\Omega)$ et cette injection est biunivoque; en effet si u_k est une suite de Cauchy telle que $u_k \rightarrow 0$ dans $\mathcal{D}'(\Omega)$, alors $u_k \rightarrow 0$ dans $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$, puisque, pour tout $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$, on a

$$\sum_{|q|=m} \int_{\Omega} D^q u_k D^q \bar{\psi} dx = (-1)^m \sum_{|q|=m} \int_{\Omega} u_k D^q D^q \bar{\psi} dx \rightarrow 0.$$

Pour utiliser le Lemme 1 il nous faut décrire les formes linéaires continues pour $\|u\|_m$ sur $\mathcal{D}(R^n)$. Si $f \in \mathcal{D}(R^n)$, posons

$$\mathcal{F}f(\xi) = \hat{f}(\xi) = (2\pi)^{-n/2} \int f(x) \exp(-i\langle x, \xi \rangle) dx,$$

(\hat{f} = transformée de Fourier de f), $\xi = (\xi_1, \dots, \xi_n) \in R^n$. On désigne, avec Schwartz [3, t. II], par \mathcal{S} (resp. \mathcal{S}') l'espace des fonctions à décroissance rapide (resp. des distributions tempérées); Schwartz a démontré que \mathcal{F} se prolonge en un isomorphisme de \mathcal{S}' sur lui même; si $T \in \mathcal{S}'$, on pose encore $\mathcal{F}T = \hat{T}$. Ceci rappelé, montrons le

LEMME 2. Les formes linéaires sur $\mathcal{D}(R^n)$ continues pour $\|u\|_m$ peuvent s'écrire d'une façon et d'une seule sous la forme

$$u \rightarrow \langle u, \bar{T} \rangle,$$

où $T \in \mathcal{S}'$, avec

$$\hat{T}|\xi|^{-m} \in L^2(R^n).$$

Réciproquement une telle forme est continue.

Le crochet désigne la dualité entre $\mathcal{D}(R^n)$ et $\mathcal{D}'(R^n)$; $L^2(R^n)$ est l'espace des (classes de) fonctions de carré sommable sur R^n .

DÉMONSTRATION. Soit A l'image de $\mathcal{D}(R^n)$ par \mathcal{F} ; on a

$$\|u\|_m = \|\hat{u}\|_A = \left\{ \int |\xi|^{2m} |\hat{u}(\xi)|^2 d\xi \right\}^{\frac{1}{2}}.$$

Dire que L est une forme linéaire continue sur $\mathcal{D}(R^n)$ pour $\|u\|_m$ équivaut à dire que $L \circ \mathcal{F}^{-1}$ est une forme linéaire continue sur A pour $\|\hat{u}\|_A$, donc

$$L \circ \mathcal{F}^{-1}(\hat{u}) = \int |\xi|^{2m} \hat{u}(\xi) \overline{f(\xi)} d\xi, \quad |\xi|^m f \in L^2(\mathbb{R}^n).$$

Si l'on pose $S = |\xi|^{2m} f$, on a $S \in \mathcal{S}'$, donc $S = \hat{T}$, $T \in \mathcal{S}'$, et $L(u) = \langle \hat{u}, \hat{T} \rangle = \langle u, \overline{T} \rangle$; comme $|\xi|^{-m} \hat{T} = |\xi|^m f \in L^2(\mathbb{R}^n)$, et comme T est unique, le lemme est démontré.

On peut maintenant démontrer le lemme fondamental pour la suite:

LEMME 3. *Une condition nécessaire et suffisante pour que*

$$\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$$

est que, pour tout $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$, il existe $T \in \mathcal{S}'$, à support dans $\mathfrak{C}\Omega$, telle que

$$(3) \quad (\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m} \in L^2(\mathbb{R}^n).$$

DÉMONSTRATION. On va écrire (Lemme 1) que la forme (2) est continue sur $\mathcal{D}(\Omega)$. Identifions $\mathcal{D}(\Omega)$ à un sous-espace de $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ en prolongeant les fonctions par 0 hors de Ω ; d'après le théorème de Hahn-Banach on peut prolonger la forme (2) en une forme linéaire continue sur $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ pour $\|u\|_m$. D'après le Lemme 2 celle-ci est de la forme

$$(4) \quad u \rightarrow \langle u, \overline{S} \rangle, \quad S \in \mathcal{S}', \quad \hat{S}|\xi|^{-m} \in L^2(\mathbb{R}^n).$$

Comme cette forme prolonge (2) on a $S = \psi$ sur Ω , donc $S = \psi - T$, T à support dans $\mathfrak{C}\Omega$. On a donc (3). Réciproquement si (3) a lieu, alors (4) où $S = \psi - T$ est continue sur $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, donc sur $\mathcal{D}(\Omega)$, où elle coïncide avec (2). Le lemme est démontré.

2. Le cas $\Omega = \mathbb{R}^n$.

THÉORÈME 1. *Une condition nécessaire et suffisante pour que*

$$\hat{\mathcal{D}}^m(\mathbb{R}^n) \subset \mathcal{D}'(\mathbb{R}^n)$$

est que $n \geq 2m + 1$.

DÉMONSTRATION. Grâce aux Lemmes 1 et 2 une condition nécessaire et suffisante est que, pour tout $\psi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$, on ait $\hat{\psi}|\xi|^{-m} \in L^2(\mathbb{R}^n)$; il en est toujours ainsi à l'infini; comme il existe ψ avec $\hat{\psi}(0) = 1$, une condition nécessaire et suffisante est donc que $|\xi|^{-m}$ soit L^2 au voisinage de l'origine, soit $n \geq 2m + 1$, ce qui démontre le théorème.

COROLLAIRE 1. *Une condition nécessaire et suffisante pour que*

$$\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega) \quad \text{pour tout } \Omega$$

est que $n \geq 2m + 1$.

Il est en effet évident que si $\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$ et si $\Omega' \subset \Omega$, alors $\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega') \subset \mathcal{D}'(\Omega')$.

REMARQUE. Dans Deny et Lions [2], le Théorème 1, pour $m = 1$, était démontré sans utilisation de la transformation de Fourier, par un contre exemple si $n = 2$, et si $n \geq 3$ par un théorème de Sobolev [4]; on peut ici encore utiliser le théorème de Sobolev pour montrer que la condition est suffisante; on obtient ainsi des indications sur la croissance globale des éléments de $\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega)$. Ceci sera fait au N° 6.

On va maintenant étudier le problème pour $n \leq 2m$.

3. Le cas « n impair, $< 2m$ ».

THÉORÈME 2. Si $n = 2m - 2k - 1$, $k \geq 0$ entier, une condition nécessaire et suffisante pour que

$$\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$$

est que $\mathbf{C}\Omega$ ne soit pas vide.

DÉMONSTRATION. La condition est nécessaire: si $\mathbf{C}\Omega$ est vide alors $\Omega = R^n$ et $\hat{\mathcal{G}}^m(R^n)$ n'est pas un sous-espace de l'espace des distributions (Théorème 1).

La condition est suffisante: on peut supposer que $0 \notin \Omega$; soit $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$ et soit \hat{T} la somme des termes de degré $\leq k$ dans le développement de Taylor de $\hat{\psi}$ à l'origine. Alors \hat{T} est transformée de Fourier de T à support $\{0\}$, donc à support dans $\mathbf{C}\Omega$. On a $\hat{\psi} - \hat{T} = O(|\xi|^{k+1})$ au voisinage de l'origine, et $\hat{\psi} - \hat{T}$ est $O(|\xi|^k)$ lorsque $|\xi| \rightarrow \infty$; comme $n = 2m - 2k - 1$, $k \geq 0$, il en résulte que (3) a lieu, d'où le théorème grâce au Lemme 3.

Il nous reste à examiner les cas $n \leq 2m$, n pair, ce qui nécessite des notions supplémentaires, introduites au N° 4.

4. Ensembles p -polaires. Soit p un entier > 0 et soit

$$(5) \quad \| \| u \| \| _p = \left\{ \sum_{|q| \leq p} \int |D^q u|^2 dx \right\}^{\frac{1}{2}}, \quad u \in \mathcal{D}(R^n).$$

On a

$$(5)' \quad \| \| u \| \| _p^2 = \int |\hat{u}(\xi)|^2 (1 + \xi^2)^p d\xi,$$

avec $\xi^2 = \xi_1^2 + \dots + \xi_n^2$. Mais cette dernière formule (5)' a un sens pour tout p réel, de signe quelconque, entier ou non.

DÉFINITION 1. On désigne par \mathcal{D}^p l'espace de Hilbert complété de $\mathcal{D}(R^n)$ pour $\| \| u \| \| _p$ défini par (5)'.

On a aussitôt :

LEMME 4. Une condition nécessaire et suffisante pour que $T \in \mathcal{D}^p$ est que $T \in \mathcal{S}'$ et que l'on ait

$$(1 + \xi^2)^{p/2} \hat{T} \in L^2(\mathbb{R}^n).$$

Ou encore : l'application $T \rightarrow (1 + \xi^2)^{p/2} \hat{T}$ est un isomorphisme isométrique de \mathcal{D}^p sur $L^2(\mathbb{R}^n)$. Comme conséquence :

LEMME 5. Le dual de \mathcal{D}^p est \mathcal{D}^{-p} .

Si $p > 0$ on écrira \mathcal{D}'^p au lieu de \mathcal{D}^{-p} .

DÉFINITION 2. Un ensemble fermé E de \mathbb{R}^n est dit « p -polaire » ($p > 0$) si l'espace des distributions de \mathcal{D}'^p à support dans E est réduit à $\{0\}$.

Si $p = 1$, on voit à l'aide de Deny [1] que les ensembles 1-polaires coïncident avec les ensembles usuels de capacité nulle (dont on a ainsi une définition indépendante de la dimension).

Notons qu'un ensemble p -polaire est q -polaire si $q < p$. Par ailleurs du Lemme 4 résulte que si $p > n/2$, les masses de Dirac sont dans \mathcal{D}'^p , donc tout ensemble p -polaire est vide si $p > n/2$.

LEMME 6. Soit p un nombre réel quelconque. Pour tout $T \in \mathcal{D}^p$ et pour tout $\varphi \in \mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ (et même $\varphi \in \mathcal{S}$), φT est dans \mathcal{D}^p et l'application $T \rightarrow \varphi T$ est continue.

DÉMONSTRATION. Si p est entier positif, le résultat est immédiat. Donnons une démonstration valable pour tout p ; par transposition et avec le Lemme 5, on peut toujours supposer $p > 0$. Montrons que l'application $u \rightarrow \varphi u$ est continue de $\mathcal{D}(\mathbb{R}^n)$ pour $\|u\|_p$ dans \mathcal{D}^p . Posons $\Phi = (2\pi)^{-n/2} \hat{\varphi}$ et $U = \hat{u}$. On a

$$\|\varphi u\|_p = \left(\int |\Phi \star U|^2 (1 + \xi^2)^p d\xi \right)^{\frac{1}{2}}.$$

Mais

$$|\Phi \star U(\xi)|^2 \leq c \int |U(\xi - \eta)|^2 |\Phi(\eta)| d\eta, \quad c = \int |\Phi(\eta)| d\eta,$$

donc

$$(6) \quad \|\varphi u\|_p^2 \leq c \iint |U(\xi - \eta)|^2 |\Phi(\eta)| (1 + \xi^2)^p d\xi d\eta.$$

Mais de $|\xi| \leq |\xi - \eta| + |\eta|$ on déduit $|\xi|^2 \leq 2(|\xi - \eta|^2 + |\eta|^2)$, donc

$$1 + \xi^2 \leq 2(1 + |\xi - \eta|^2)(1 + \eta^2).$$

Donc

$$\int |U(\xi - \eta)|^2 (1 + \xi^2)^p d\xi \leq 2^p (1 + \eta^2)^p \int |U(\xi - \eta)|^2 (1 + (\xi - \eta)^2)^p d\xi = 2^p (1 + \eta^2)^p \|u\|_p^2.$$

Portant dans (6) et comme Φ est à décroissance rapide on obtient

$$\| \varphi u \|_p \leq c_1 \|u\|_p, \quad c_1 = \text{constante}.$$

COROLLAIRE 2. *Si E est un ensemble fermé non p -polaire, alors il existe $T \in \mathcal{D}'^p$, à support compact dans E , avec $\langle T, 1 \rangle = 1$.*

En effet il existe par hypothèse $S \in \mathcal{D}'^p$, non nulle, à support dans E ; soit $\varphi \in \mathcal{D}(R^n)$ avec $\langle S, \varphi \rangle = 1$; alors $T = \varphi S$ est dans \mathcal{D}'^p (Lemme 6) et vérifie les conditions du corollaire.

COROLLAIRE 3. *Toute réunion finie d'ensembles p -polaires est p -polaire.*

Montrons maintenant le résultat essentiel:

THÉORÈME 3. *Soit E un ensemble fermé de R^n , contenu dans un sous-espace $R^{n-\nu}$. Les deux conditions suivantes sont équivalentes:*

- (i) *E n'est pas p -polaire dans R^n .*
- (ii) *$p > \nu/2$, E n'est pas $(p - \nu/2)$ -polaire dans $R^{n-\nu}$.*

DÉMONSTRATION. Il suffit de démontrer le théorème lorsque $\nu = 1$ et $R^{n-\nu}$ est l'hyperplan $x^1 = 0$.

(ii) entraîne (i): en effet supposons que E ne soit pas $(p - \frac{1}{2})$ -polaire dans R^{n-1} . Il existe alors S , distribution dans l'hyperplan $x^1 = 0$, non nulle, à support dans E , telle que

$$I = \int |\hat{S}(\xi_2, \dots, \xi_n)|^2 (1 + \xi_2^2 + \dots + \xi_n^2)^{-(p-\frac{1}{2})} d\xi_2 \dots d\xi_n < \infty.$$

Soit δ la masse de Dirac à l'origine sur l'axe des x^1 ; la distribution $T = (2\pi)^{\frac{1}{2}} \delta \otimes S$ a son support dans E ; $\hat{T}(\xi) = \hat{S}(\xi_2, \dots, \xi_n)$ et

$$\int |\hat{T}(\xi)|^2 (1 + \xi^2)^{-p} d\xi = I \int_{-\infty}^{+\infty} (1 + t^2)^{-p} dt$$

est fini car $p > \frac{1}{2}$, donc on a (i).

(i) entraîne (ii): supposons donc E non p -polaire dans R^n ; alors (Corollaire 2) il existe $T \in \mathcal{D}'(R^n)$, à support compact dans E , avec $\langle T, 1 \rangle = 1$ et $\hat{T}(1 + \xi^2)^{-p/2} \in L^2(R^n)$.

Comme T est à support compact, on peut écrire (Schwartz [3, t. II, p. 101]):

$$T = \sum_{k=0}^N (-i \partial / \partial x^1)^k (2\pi)^{\frac{1}{2}} \delta \otimes S_k,$$

où les S_k sont des distributions dans l'hyperplan $x^1=0$, à support compact dans E . On a

$$\hat{T}(\xi) = \sum_{k=0}^N \xi_1^k \hat{S}_k(\xi_2, \dots, \xi_n)$$

et $\hat{S}_0(0) = \hat{T}(0) \neq 0$ car $\langle T, 1 \rangle$ n'est pas nul. Le point essentiel est le

LEMME 7. $\hat{S}_0(1 + \xi^2)^{-p/2} \in L^2(R^n)$.

Admettons un instant ce lemme. Il en résulte d'abord que $p > \frac{1}{2}$ puis en intégrant en ξ_1 :

$$\int |\hat{S}_0(\xi_2, \dots, \xi_n)|^2 (1 + \xi_2^2 + \dots + \xi_n^2)^{-p+\frac{1}{2}} d\xi_2 \dots d\xi_n < \infty ;$$

donc E n'est pas $(p - \frac{1}{2})$ -polaire dans R^{n-1} , donc (ii) est démontré. Reste seulement à démontrer le Lemme 7.

Soit β_0, \dots, β_N des nombres donnés distincts avec $0 < \beta_j < 1$. La formule d'interpolation de Lagrange montre qu'il existe des constantes $\alpha_0, \dots, \alpha_N$ telles que pour tout polynôme $P(t)$ de degré au plus N on ait

$$P(0) = \sum_{j=0}^N \alpha_j P(\beta_j) .$$

Prenons $P(t) = \hat{T}(t\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n)$. On a donc

$$(7) \quad \hat{S}_0(\xi_2, \dots, \xi_n) = \sum_{j=0}^N \alpha_j \hat{T}(\beta_j \xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n) .$$

Il est élémentaire de vérifier que, $\hat{T}(1 + \xi^2)^{-p/2}$ étant dans $L^2(R^n)$, il en est de même de la fonction

$$\xi \rightarrow \hat{T}(\beta_j \xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n) (1 + \xi^2)^{-p/2} .$$

Le lemme résulte alors de (7). Le Théorème 3 est complètement démontré.

COROLLAIRE 4. *Soit E fermé dans R^n , contenu dans R^{n-r} ; si $p \leq \nu/2$ l'ensemble E est p -polaire.*

COROLLAIRE 5. *Soit E fermé dans R^n , $E \subset R^r$. Alors E est $n/2$ -polaire dans R^n si et seulement si il est $\nu/2$ -polaire dans R^r .*

5. Le cas « n pair, $\leq 2m$ ».

THÉORÈME 4. *Si $n = 2m$, une condition nécessaire et suffisante pour que*

$$\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$$

est que $\mathcal{C}\Omega$ ne soit pas $n/2$ -polaire.

DÉMONSTRATION. La condition est nécessaire: en effet si $\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$, on sait (Lemme 3) que pour tout $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$, il existe T à support dans $\mathbf{C}\Omega$ avec $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m} \in L^2(\mathbb{R}^n)$. Comme $|\xi|^{-m}$ n'est pas L^2 au voisinage de l'origine, T n'est pas nulle si on prend ψ avec $\hat{\psi}(0) \neq 0$. Comme $\hat{\psi}$ est à décroissance rapide, il en résulte que $\hat{T}(1 + \xi^2)^{-m/2} \in L^2(\mathbb{R}^n)$, donc $\mathbf{C}\Omega$ n'est pas m -polaire.

La condition est suffisante: puisque $\mathbf{C}\Omega$ n'est pas m -polaire, il existe $S \in \mathcal{D}'^m$, à support compact dans $\mathbf{C}\Omega$, avec $\hat{S}(0) = 1$ (Corollaire 2). Soit $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$; prenons $T = \hat{\psi}(0)S$. Alors $\hat{\psi} - \hat{T}$ est $O(|\xi|)$ lorsque $|\xi| \rightarrow 0$, donc $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m}$ est L^2 au voisinage de l'origine; à l'infini $\hat{\psi}|\xi|^{-m}$ est toujours L^2 et il en est de même pour $\hat{T}|\xi|^{-m}$ puisque $T \in \mathcal{D}'^m$. Donc $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m} \in L^2(\mathbb{R}^n)$, ce qui montre que $\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$ grâce au Lemme 3.

Le dernier cas à étudier est résolu par le

THÉORÈME 5. Soit $n = 2m - 2k$, k entier > 0 . Une condition nécessaire et suffisante pour que

$$\hat{\mathcal{G}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$$

est que ou bien $\mathbf{C}\Omega$ n'est pas contenu dans un sous-espace propre de \mathbb{R}^n ; ou bien $\mathbf{C}\Omega$ n'est pas $n/2$ -polaire.

DÉMONSTRATION. La condition est nécessaire: il faut montrer que si $E = \mathbf{C}\Omega$ est contenu dans un sous-espace propre \mathbb{R}^{n-1} (que l'on peut supposer être l'hyperplan $x^1 = 0$), E n'est pas $n/2$ -polaire, ou encore (Corollaire 5) que E n'est pas $(n - 1)/2$ -polaire dans \mathbb{R}^{n-1} . Soit $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$. On sait (Lemme 3) qu'il existe T tempérée, à support dans E , telle que $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m} \in L^2(\mathbb{R}^n)$. Alors $T \in \mathcal{D}'^m$. Par adaptation facile de Schwartz [3, t. I, p. 101], on voit que

$$T = \sum_{j=0}^m (-i \partial / \partial x^1)^j (2\pi)^{\frac{1}{2}} \delta \otimes S_j = \sum_{j=0}^m T_j,$$

où $S_j \in \mathcal{D}'^m$ dans le plan $x^1 = 0$ et est à support dans E . On a

$$\hat{T}(\xi) = \sum_{j=0}^m \xi_1^j \hat{S}_j(\xi_2, \dots, \xi_n) = \sum_{j=0}^m \hat{T}_j(\xi).$$

Soit β_0, \dots, β_m des nombres réels distincts, $0 < \beta_j < 1$; la formule de Lagrange montre qu'il existe des constantes $\gamma_0, \dots, \gamma_m$ telles que pour tout polynôme $P(t) = a_0 + a_1 t + \dots + a_m t^m$ de degré $\leq m$, on ait

$$a_k = \sum_{j=0}^m \gamma_j P(\beta_j).$$

Si $P(t) = t^k$, on en déduit

$$(8) \quad 1 = \sum_{j=0}^m \gamma_j \beta_j^k.$$

Appliquons ceci au polynome $\hat{T}(t\xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n)$, dont le coefficient de t^k est $\hat{T}_k(\xi)$; posons

$$\varphi(\xi) = \sum_{j=0}^m \gamma_j \hat{\psi}(\beta_j \xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n);$$

on a

$$\hat{T}_k(\xi) - \varphi(\xi) = \sum_{j=0}^m \gamma_j (\hat{T}(\beta_j \xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n) - \hat{\psi}(\beta_j \xi_1, \xi_2, \dots, \xi_n)).$$

Comme $(\hat{T} - \hat{\psi})|\xi|^{-m}$ est dans $L^2(R^n)$, on en déduit

$$(9) \quad (\hat{T}_k - \varphi)|\xi|^{-m} \in L^2(R^n)$$

(cf. la démonstration du Lemme 7). Choisissons, ce qui est loisible, ψ avec $\hat{\psi}(\xi) = \xi_1^k + O(|\xi|^{k+1})$ lorsque $|\xi| \rightarrow 0$. Avec (8) on en déduit: $\varphi(\xi) = \xi_1^k + O(|\xi|^{k+1})$; donc $\varphi|\xi|^{-m}$ n'est pas L^2 au voisinage de l'origine, donc T_k n'est pas nulle. Comme φ est à décroissance rapide, (9) entraîne $(1 + \xi^2)^{-m/2} \hat{T}_k \in L^2(R^n)$, ou $\xi_1^k (1 + \xi^2)^{-m/2} \hat{S}_k \in L^2(R^n)$. Intégrant en ξ_1 , on obtient

$$\int |\hat{S}_k(\xi_2, \dots, \xi_n)|^2 (1 + \xi_2^2 + \dots + \xi_n^2)^{k+\frac{1}{2}-m} d\xi_2 \dots d\xi_n < \infty.$$

Comme $k + \frac{1}{2} - m = -(n - 1)/2$, comme $S_k \neq 0$ et est à support dans E , on voit que E n'est pas $(n - 1)/2$ -polaire, ce qui démontre le théorème.

La condition du théorème est *suffisante*: il y a deux choses à démontrer:

a) si E n'est pas contenu dans un sous-espace propre, alors

$$\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega);$$

b) si E est contenu dans l'hyperplan $x^1 = 0$ et n'est pas $n/2$ -polaire, alors $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$.

Démonstration de a). On suppose donc que E contient $n + 1$ points affinement indépendants, soient $0, a_1, \dots, a_n$. Soit $\psi \in \mathcal{D}(\Omega)$. Il faut (Lemme 3) construire T à support les $n + 1$ points précédents, donc

$$\hat{T}(\xi) = P_0(\xi) + P_1(\xi) \exp(-i\langle a_1, \xi \rangle) + \dots + P_n(\xi) \exp(-i\langle a_n, \xi \rangle),$$

où les P_j sont des polynomes, avec la condition $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m} \in L^2(R^n)$. Prenons à priori les polynomes de degré $< k$. Alors $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m}$ est dans L^2 à l'infini. On aura donc le résultat si l'on peut choisir les P_j de façon que

$$(10) \quad \hat{\psi} - \hat{T} = O(|\xi|^{k+1}), \quad |\xi| \rightarrow 0.$$

Si nous prenons les P_j homogènes de degré $k - 1, j \geq 1$, on a

$$\hat{T}(\xi) = Q(\xi) + O(|\xi|^{k+1}),$$

avec

$$Q(\xi) = P_0(\xi) + P_1(\xi) + \dots + P_n(\xi) - i(\langle a_1, \xi \rangle P_1(\xi) + \dots + \langle a_n, \xi \rangle P_n(\xi)).$$

Soit $\hat{\psi}(\xi) = R(\xi) + O(|\xi|^{k+1})$ avec R de degré $\leq k$. On aura (10) si l'on peut choisir les P_j de façon que

$$(11) \quad Q = R.$$

Comme les formes $\langle a_j, \xi \rangle$ sont indépendantes, on peut choisir les polynomes P_1, \dots, P_n de façon que

$$-i(\langle a_1, \xi \rangle P_1 + \dots + \langle a_n, \xi \rangle P_n) = r,$$

où r est la partie homogène de degré k de R . Prenons alors

$$P_0 = -(P_1 + \dots + P_n) + (R - r);$$

le polynome P_0 est bien de degré $< k$; on a (11), donc le a) est démontré.

Démonstration de b). D'après l'hypothèse et le Corollaire 5, E n'est pas $(n-1)/2$ -polaire dans $x^1=0$. Donc il existe S , tempérée dans cet hyperplan, à support compact dans E , avec $\hat{S}(0)=1$, et

$$(12) \quad \int |\hat{S}(\xi_2, \dots, \xi_n)|^2 (1 + \xi_2^2 + \dots + \xi_n^2)^{-(n-1)/2} d\xi_2 \dots d\xi_n < \infty.$$

La distribution $T_0 = (2\pi)^{\frac{1}{2}} \delta \otimes S$ et ses dérivées $T_q = i^{-|q|} D^q T_0$ sont à support compact dans E . Si $|q| \leq k$, on a

$$(13) \quad \hat{T}_q (1 + \xi^2)^{-m/2} \in L^2(R^n).$$

En effet, si D^q est une dérivée d'ordre α_j par rapport à x^j ,

$$\int |\hat{T}_q|^2 (1 + \xi^2)^{-m} d\xi = \int |\hat{S}|^2 \xi_1^{2\alpha_1} \dots \xi_n^{2\alpha_n} (1 + \xi^2)^{-m} d\xi = I_1 I_2$$

où

$$I_1 = \int_{-\infty}^{+\infty} t^{2\alpha_1} (1 + t^2)^{-m} dt$$

et

$$I_2 = \int |\hat{S}(\xi_2, \dots, \xi_n)|^2 |\xi_2^{\alpha_2} \dots \xi_n^{\alpha_n}|^2 (1 + \xi_2^2 + \dots + \xi_n^2)^{-m + \alpha_1 + \frac{1}{2}} d\xi_2 \dots d\xi_n$$

sont finis grâce à (12) et $-m + |\alpha| + \frac{1}{2} \leq -m + k + \frac{1}{2} = -(n-1)/2$. Soit $\varphi \in \mathcal{D}(\Omega)$. On choisit des constantes $a_q, |q| \leq k$, telles que

$$(14) \quad \sum_{|q| \leq k} a_q \hat{T}_q(\xi) - \hat{\psi}(\xi) = O(|\xi|^{k+1});$$

ce choix est possible; en effet, $\hat{T}_q(\xi) = \xi^q \hat{T}_0(\xi)$, donc $a_q =$ coefficient

« d'ordre q » du développement de Taylor de $\hat{\psi}/\hat{T}_0$ à l'origine (notons que $\hat{T}_0(0) \neq 0$). Donc si l'on pose

$$T = \sum_{|q| \leq k} a_q T_q,$$

de (13) et (14) résulte que $(\hat{\psi} - \hat{T})|\xi|^{-m} \in L^2(R^n)$, donc on a le b), grâce au Lemme 3.

Le Théorème 5 est complètement démontré.

6. Propriétés de $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$. Supposons que nous soyons dans l'un des cas où $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$. Les démonstrations des théorèmes ci-dessus montrent même que la forme (2) est alors continue sur $\mathcal{D}(\Omega)$ pour tout $\psi \in \mathcal{S}$; donc on peut identifier $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$ à un sous-espace de \mathcal{S}' . En faisant cette identification nous allons dans ce N° examiner de plus près les propriétés des éléments de $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$.

THÉORÈME 6. *On suppose que $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega) \subset \mathcal{D}'(\Omega)$. Soit u quelconque dans $\hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$. On a :*

1° $D^q u \in L^p(R^n)$, avec $1/p = 1/2 - (m - |q|)/n$, si $0 \leq m - |q| < n/2$.

2° $D^q u$ est localement de puissance $p^{\text{ème}}$ sommable pour tout p fini si $m - |q| = n/2$.

3° $D^q u$ est une fonction continue si $m - |q| > n/2$.

DÉMONSTRATION. Dans le cas 1°, en vertu des inégalités de Sobolev [4], il existe une constante C telle que

$$\left\{ \int |D^q u|^p dx \right\}^{1/p} \leq C \|u\|_m,$$

pour tout $u \in \mathcal{D}(R^n)$, donc pour tout $u \in \mathcal{D}(\Omega)$. Par conséquent, si u_k est une suite de Cauchy pour $\|u\|_m$, la suite $D^q u_k$ converge dans $L^p(R^n)$, ce qui démontre le théorème dans le cas 1°. Dans les cas 2° et 3° le théorème est également une conséquence des résultats de Sobolev [4][5], si l'on note que $D^q u \in L^2$ quand $|q| = m$ (voir aussi Schwartz [3, Chap. VI]).

Dans les cas 2° et 3°, le résultat précédent est seulement local. Pour n impair, une évaluation globale est donnée par le théorème suivant.

THÉORÈME 7. *On suppose n impair, $n < 2m$, et $\mathfrak{C}\Omega$ non vide. On pose*

$$\varrho(x) = \inf_{a \in \mathfrak{C}\Omega} |x - a|.$$

Soit q avec $m - |q| > n/2$. Il existe une constante C , indépendante de Ω telle que, pour tout $u \in \hat{\mathcal{D}}^m(\Omega)$, on ait

$$(15) \quad |D^q u(x)| \leq C \varrho(x)^{m - |q| - n/2} \|u\|_m.$$

DÉMONSTRATION. Il suffit de démontrer (15) lorsque $\mathfrak{C}\Omega = \{0\}$ et $u \in \mathcal{D}(\Omega)$. Posons

$$\chi = D^q \varepsilon, \quad \varepsilon = \text{mesure de Dirac au point } x.$$

Soit k défini par $n = 2m - 1 - 2k$; soit $\hat{T}'(\xi)$ la somme des termes de degré $\leq k$ dans le développement de Taylor de $\hat{\chi}$ à l'origine. Alors \hat{T} est transformée de Fourier de T à support $\{0\}$; donc

$$(16) \quad |D^q u(x)| = |\langle D^q \varepsilon, \bar{u} \rangle| = |\langle \chi - T, \bar{u} \rangle| = |\langle \hat{\chi} - \hat{T}, \bar{\bar{u}} \rangle|.$$

Mais on voit facilement que

$$(17) \quad \int |\hat{\chi} - \hat{T}|^2 |\xi|^{-2m} d\xi = C^2 |x|^{2(m-|q|)-n}.$$

Alors (15) résulte de (16), (17) et Cauchy Schwarz.

BIBLIOGRAPHIE

1. J. Deny, *Les potentiels d'énergie finie*, Acta Math. 82 (1950), 107-183.
2. J. Deny et J. L. Lions, *Les espaces du type de Beppo Levi*, Ann. Inst. Fourier Grenoble 5 (1955), 305-370.
3. L. Schwartz, *Théorie des distributions I et II* (Actualités Sci. Ind. 1091 et 1122 = Publ. Inst. Math. Univ. Strasbourg 9 et 10), Paris, 1950 et 1951.
4. S. L. Sobolev, *Sur un théorème d'analyse fonctionnelle*, Mat. Sbornik 4 (46) (1938), 471-497.
5. S. L. Sobolev, *Sur certaines applications de l'analyse fonctionnelle à la physique mathématique*, Leningrad, 1950. (En russe.)

UNIVERSITÉ DE LUND, SUÈDE

ET

UNIVERSITÉ DE NANCY, FRANCE