

# ANNALES SCIENTIFIQUES DE L'É.N.S.

HENRI SKODA

**Application des techniques  $L^2$  à la théorie des idéaux d'une algèbre de fonctions holomorphes avec poids**

*Annales scientifiques de l'É.N.S. 4<sup>e</sup> série*, tome 5, n° 4 (1972), p. 545-579

[http://www.numdam.org/item?id=ASENS\\_1972\\_4\\_5\\_4\\_545\\_0](http://www.numdam.org/item?id=ASENS_1972_4_5_4_545_0)

© Gauthier-Villars (Éditions scientifiques et médicales Elsevier), 1972, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Annales scientifiques de l'É.N.S. » (<http://www.elsevier.com/locate/ansens>) implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Numérisation de documents anciens mathématiques  
<http://www.numdam.org/>

APPLICATION DES TECHNIQUES  $L^2$   
A LA THÉORIE DES IDÉAUX  
D'UNE ALGÈBRE DE FONCTIONS HOLOMORPHES  
AVEC POIDS

PAR HENRI SKODA

---

INTRODUCTION. — Dans son article,  *$L^2$  estimates and existence theorem for the  $\bar{\partial}$  operator*, Hörmander démontre des théorèmes d'existence remarquablement précis pour l'opérateur  $\bar{\partial}$  dans un ouvert pseudoconvexe  $\Omega$  de  $\mathbf{C}^n$ . Sa méthode est de considérer l'opérateur  $\bar{\partial}$  comme un opérateur non borné dans des espaces  $L^2$  avec poids. Dans l'article qui suit, on montre comment la méthode d'Hörmander pour l'opérateur  $\bar{\partial}$  peut se transposer à l'opérateur de multiplication

$$(h_1, h_2, \dots, h_p) \mapsto \sum_{i=1}^p g_i h_i,$$

où les  $h_i$  et les  $g_i$  sont des fonctions holomorphes dans  $\Omega$ . On considère cet opérateur comme un opérateur linéaire continu, opérant dans des espaces de fonctions holomorphes du type  $L^2$  avec poids. On obtient par cette méthode des théorèmes d'existence très précis dans des espaces  $L^2$  avec poids. Ces théorèmes permettent de retrouver des résultats antérieurs d'Hörmander, Cnop, Kelleher et Taylor sur les idéaux dans les algèbres de fonctions holomorphes avec poids et d'obtenir des résultats nouveaux dans la théorie de ces idéaux (*cf.* proposition 4, corollaire 5, remarque 4, § 4).

Dans le paragraphe 1, on ramène le problème de la surjectivité de l'opérateur de multiplication par les  $g_i$  à la démonstration d'une estimation *a priori*. Cette estimation n'utilise que les formes différentielles de degré 1 et 2.

Dans le paragraphe 2, on démontre cette estimation.

Le début du paragraphe 3 est consacré à la démonstration du théorème 1 qui est notre résultat principal; si une certaine intégrale  $\int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha q-2} e^{-\psi} d\lambda$  est finie, c'est-à-dire si  $f$  est suffisamment petite là où les  $g_i$  sont petites, alors  $f$  appartient à l'idéal engendré par les  $g_i$ , il existe des  $h_i$  tels que  $f = \sum_{i=1}^p g_i h_i$  et qui vérifient l'estimation suivante :

$$\int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2\alpha q} e^{-\psi} d\lambda < +\infty.$$

Les paragraphes 1 et 2, la démonstration du théorème 1 s'inspirent directement des méthodes d'Hörmander [4]. La principale nouveauté semble être le rôle joué par le hessien de la fonction  $\text{Log } |g|$ . A la différence de [6], [2] et [7] nous n'utilisons pas le complexe de Koszul, car il semble techniquement difficile de récupérer le théorème 1 par la méthode du complexe de Koszul.

Comme les constantes de l'estimation (3.2) du théorème 1 sont indépendantes du nombre de générateurs  $p$  dès que  $p > n$ , il est aisé de traiter le cas d'une suite infinie de fonctions  $g_i$ , comme limite du cas fini.

Nous appliquons ensuite le théorème 1 à l'algèbre  $A_{\psi}$  des fonctions holomorphes  $f$ , telles qu'il existe des constantes  $C_1$  et  $C_2$  :

$$|f(z)| \leq C_1 \exp [C_2 \psi(z)], \quad \text{avec } z \in \Omega,$$

où  $\psi$  est une fonction positive plurisousharmonique sur  $\Omega$ . Plus généralement, à une famille  $\Phi$  de fonctions poids plurisousharmoniques, on associe une algèbre de fonctions holomorphes  $A_{\Phi}$ .

On suppose que l'algèbre  $A_{\psi}$  (resp.  $A_{\Phi}$ ) peut être décrite par des conditions de type  $L^2$  avec poids, de sorte que le théorème 1 s'applique. On retrouve les résultats d'Hörmander sur les générateurs de l'algèbre  $A_{\psi}$  et on les étend au cas d'une « infinité dénombrable de générateurs de  $A_{\psi}$  ». La proposition 3 montre qu'un idéal  $\mathcal{J}$  de  $A_{\psi}$  est séquentiellement dense dans  $A_{\psi}$  si et seulement si cet idéal contient une « infinité dénombrable de générateurs », c'est-à-dire une suite  $(g_i)_{i \in \mathbf{N}}$ ,  $g_i \in \mathcal{J}$  telle que toute fonction  $f$  de  $A_{\psi}$  soit de la forme  $f = \sum_{i=1}^{\infty} g_i h_i$ ,  $h_i \in A_{\psi}$ . Le corollaire 4 donne une caractérisation de la racine de l'idéal  $\mathcal{J}_1$  engendré par  $g_1, g_2, \dots, g_p \in A_{\psi}$ , c'est un « Nullstellensatz global » précédemment démontré par Cnop d'une part, Kelleher

et Taylor d'autre part. Suivant Kelleher et Taylor, on introduit l'idéal  $\mathcal{J}_2$  des fonctions  $f$  telles que  $|f| \leq C_1 |g| \exp(C_2 \psi)$ . On a trivialement  $\mathcal{J}_1 \subset \mathcal{J}_2$ . Il existe un entier  $k$  tel que  $\mathcal{J}_2^k \subset \mathcal{J}_1$  et on cherche le meilleur entier  $k$  possible. Le corollaire 5 donne  $k = \text{Inf}(n + 2, p + 1)$ , ce qui n'est pas encore complètement satisfaisant, mais améliore déjà le résultat antérieur de Kelleher et Taylor  $k = \text{Inf}(2n + 1, 2p - 1)$ . L'obtention du meilleur résultat possible  $k = \text{Inf}(n + 1, p)$  nécessite un second théorème d'existence qui fait l'objet du paragraphe 4. Nous reprenons une idée de Kelleher et Taylor relative au cas  $n = 1$ .

Le paragraphe 5 donne une application à certaines équations de convolution : il est surtout destiné à donner un exemple d'une situation où il est naturel de travailler dans des espaces  $L^2$  avec poids.

Une partie des résultats de cet article a été annoncée dans une Note aux *Comptes rendus* [15].

1. PRÉLIMINAIRES D'ANALYSE FONCTIONNELLE. — Soient  $H_1, H_2, H_3$  trois espaces de Hilbert. On désigne par  $(x, y)_i$  le produit scalaire de deux vecteurs  $x$  et  $y$  de  $H_i$  ( $i = 1, 2, 3$ ), on désigne par  $\|x\|_i$  la norme d'un vecteur  $x$  de  $H_i$ . On considère la situation suivante :

$$\begin{array}{ccc} H_1 & \xrightarrow{T_1} & H_2 \\ T_2 \downarrow & & \\ & & H_3 \end{array}$$

$T_1$  est un opérateur linéaire continu de  $H_1$  dans  $H_2$ , son adjoint  $T_1^*$  envoie  $H_2$  dans  $H_1$ .

$T_2$  est opérateur linéaire non borné, fermé, à domaine dense, de  $H_1$  dans  $H_3$ . On désigne par  $\text{Dom } T_2$  le domaine de l'opérateur  $T_2$ . On renvoie à Dunford-Schwarz [3] (chapitre XII) ou à Martineau [13] pour l'étude détaillée d'un tel opérateur. Rappelons seulement qu'on peut définir l'adjoint  $T_2^*$  de  $T_2$ .  $T_2^*$  est un opérateur fermé à domaine dense de  $H_3$  dans  $H_1$ . On a  $(T_2^*)^* = T_2$ . L'équation  $T_2 x = y$  est équivalente à

$$(x, T_2^* z)_1 = (y, z)_3 \quad \text{pour tout } z \in \text{Dom } T_2^*.$$

En particulier,  $x$  appartient à  $\text{Ker } T_2$  (noyau de  $T_2$ ) si et seulement si

$$(x, T_2^* z)_1 = 0 \quad \text{pour tout } z \in \text{Dom } T_2^*.$$

Soit  $G_2$  un sous-espace fermé de  $H_2$ , contenant l'image de  $\text{Ker } T_2$  par  $T_1$  :

$$T_1(\text{Ker } T_2) \subset G_2.$$

On a la proposition suivante :

PROPOSITION 1. — On a  $T_1(\text{Ker } T_2) = G_2$  si et seulement s'il existe une constante  $c > 0$  telle que

$$(1.1) \quad \|T_1^* x_2 + T_2^* x_3\|_1 \geq c \|x_2\|_2$$

pour tout  $x_2 \in G_2$  et tout  $x_3 \in \text{Dom } T_2^*$ .

Pour tout  $x_2 \in G_2$ , il existe alors  $x_1 \in \text{Ker } T_2$  tel que

$$(1.2) \quad T_1 x_1 = x_2 \quad \text{et} \quad \|x_1\|_1 \leq \frac{1}{c} \|x_2\|_2.$$

Posons  $G_1 = \text{Ker } T_2$ . Comme  $G_j$  est un sous-espace fermé de  $H_j$  et que  $T_1 G_1 \subset G_2$ , on a  $T_1 G_1 = G_2$ , si et seulement si

$$(1.3) \quad \|T_1^* x_2\|_{H_1/G_1^\perp} \geq c \|x_2\|_{H_2}, \quad x_2 \in G_2.$$

C'est un résultat standard pour l'opérateur de  $G_1$  dans  $G_2$  induit par  $T_1$ , si on remarque que le dual de  $G_j$  peut être identifié à  $G_j$  et que  $G_1$  peut être identifié à  $H_1/G_1^\perp$ .

Comme  $G_1$  est le noyau de l'autre opérateur  $T_2$ , l'image de  $T_2^*$  est dense dans  $G_1$ , on obtient donc la condition de la proposition 1 :

$$\|T_1^* x_2 + T_2^* x_3\|_1 \geq c \|x_2\|_2, \quad x_2 \in G_2, \quad x_3 \in \text{Dom } T_2^*.$$

On décrit maintenant la situation concrète à laquelle on appliquera la proposition 1. On reprend les notations d'Hörmander [6].  $\Omega$  désigne un ouvert de  $\mathbf{C}^n$ ,  $d\lambda$  la mesure de Lebesgue sur  $\mathbf{C}^n$ . Si  $\varphi$  est une fonction réelle continue sur  $\Omega$ ,  $L^2(\Omega, \varphi)$  est l'espace des fonctions de carré intégrable sur  $\Omega$  pour la mesure  $e^{-\varphi} d\lambda$ .

$L_{0,1}^2(\Omega, \varphi)$  désigne l'espace des formes  $v$ , de bidegré  $(0, 1)$ , à coefficients dans  $L^2(\Omega, \varphi)$  :

$$\begin{aligned} v &= \sum_{k=1}^n v_k d\bar{z}_k, \\ |v|^2 &= \sum_{k=1}^n |v_k|^2, \\ \|v\|_{\varphi}^2 &= \int_{\Omega} |v|^2 e^{-\varphi} d\lambda. \end{aligned}$$

On aura également besoin de l'espace  $L_{0,2}^2(\Omega, \varphi)$  des formes de bidegré  $(0, 2)$ , à coefficients dans  $L^2(\Omega, \varphi)$  :

$$\begin{aligned} v &= \sum_{1 \leq k < l \leq n} v_{kl} d\bar{z}_k \wedge d\bar{z}_l, \\ \|v\|_{\varphi}^2 &= \int_{\Omega} |v|^2 e^{-\varphi} d\lambda = \int_{\Omega} \sum_{1 \leq k < l \leq n} |v_{kl}|^2 e^{-\varphi} d\lambda. \end{aligned}$$

On considère l'opérateur  $\bar{\partial}$  comme un opérateur non borné  $T$  :

$$T: L^2(\Omega, \varphi_1) \rightarrow L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1), \\ f \mapsto \bar{\partial}f,$$

$f \in \text{Dom } T$  si et seulement si  $\bar{\partial}f$  calculé au sens des distributions appartient à  $L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1)$ . On considère de même l'opérateur  $\bar{\partial}$  opérant sur les formes de bidegré  $(0, 1)$ , on désigne par  $S$  l'opérateur non borné associé :

$$S: L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1) \rightarrow L^2_{0,2}(\Omega, \varphi_1),$$

$v \in \text{Dom } S$  si et seulement si  $\bar{\partial}v$  calculé au sens des distributions appartient à  $L^2_{0,2}(\Omega, \varphi_1)$ .

On prend pour  $H_1$  la puissance  $p^{\text{ième}}$  de  $L^2(\Omega, \varphi_1)$ , un élément  $h$  de  $H_1$  est donc un système de  $p$  fonctions de  $L^2(\Omega, \varphi_1)$  :

$$h = (h_1, h_2, \dots, h_p), \quad \text{avec } h_i \in L^2(\Omega, \varphi_1).$$

On prend pour  $H_2$  l'espace  $L^2(\Omega, \varphi_2)$ ,  $\varphi_1$  et  $\varphi_2$  seront précisées plus tard.

Si  $g_1, g_2, \dots, g_p$  sont  $p$  fonctions holomorphes dans  $\Omega$ , on leur associe l'opérateur  $T_1$  :

$$T_1: [L^2(\Omega, \varphi_1)]^p \rightarrow L^2(\Omega, \varphi_2), \\ (h_1, h_2, \dots, h_p) \mapsto \sum_{i=1}^p g_i h_i.$$

Pour que  $T_1$  soit continu, on va supposer  $\Omega$  borné et les fonctions  $\varphi_1, \varphi_2$  et  $g_i$  définies dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$ . On prend pour  $H_3$  l'espace  $[L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1)]^p$ , un élément  $v$  de  $H$  est un système de  $p$  formes dans  $L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1)$  :

$$v = (v_1, v_2, \dots, v_p), \quad \text{avec } v_i \in L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1), \\ v_i = \sum_{k=1}^n v_{ik} d\bar{z}_k.$$

On prend pour  $T_2$  la puissance  $p^{\text{ième}}$  de  $T$  :

$$T_2: [L^2(\Omega, \varphi_1)]^p \rightarrow [L^2_{0,1}(\Omega, \varphi_1)]^p, \\ h = (h_1, h_2, \dots, h_p) \mapsto (\bar{\partial}h_1, \bar{\partial}h_2, \dots, \bar{\partial}h_p),$$

où  $h \in \text{Dom } T_2$  si et seulement si  $h_i \in \text{Dom } T$  pour  $i = 1, 2, \dots, p$ .

$\text{Ker } T_2$  n'est autre que le sous-espace des fonctions holomorphes dans  $[L^2(\Omega, \varphi_1)]^p$  et  $T_1$  envoie  $\text{Ker } T_2$  dans le sous-espace  $G_2$  des fonctions holomorphes de  $L^2(\Omega, \varphi_2)$ .

Pour que toute fonction holomorphe  $f$  dans  $L^2(\Omega, \varphi_2)$  puisse s'écrire :

$$f = \sum_{i=1}^p g_i h_i,$$

où les  $h_i$  sont holomorphes et dans  $L^2(\Omega, \varphi_1)$ , il suffit de savoir démontrer l'estimation de la proposition 1.

2. ESTIMATIONS  $L^2$ . — Afin de pouvoir utiliser les estimations d'Hörmander [6], on suppose l'ouvert  $\Omega$  pseudoconvexe, borné, à frontière de classe  $C^\infty$ . On suppose  $\varphi_1$  et  $\varphi_2$  définies et de classe  $C^2$  dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$ . On pose  $\varphi = \varphi_2 - \varphi_1$ . Pour  $h = (h_1, h_2, \dots, h_p)$  on pose

$$|h|^2 = |h_1|^2 + |h_2|^2 + \dots + |h_p|^2.$$

On fait l'hypothèse  $|g| > 0$  dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$ , c'est-à-dire que les  $g_i$  n'ont pas de zéros communs dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$ . On calcule  $T_1^* u$  pour  $u \in L^2(\Omega, \varphi_2)$  :

$$\int_{\Omega} \sum_{i=1}^p g_i h_i \bar{u} e^{-\varphi_1} d\lambda = \int_{\Omega} \sum_{i=1}^p h_i \overline{(\bar{g}_i u e^{-\varphi})} e^{-\varphi_1} d\lambda, \quad \text{avec } h_i \in L^2(\Omega, \varphi_1),$$

c'est-à-dire

$$(2.1) \quad \begin{aligned} (T_1 h, u)_{\varphi_2} &= (h, T_1^* u)_{\varphi_1}; \\ T_1^* u &= (\bar{g}_1 u e^{-\varphi}, \bar{g}_2 u e^{-\varphi}, \dots, \bar{g}_p u e^{-\varphi}). \end{aligned}$$

Soit  $v_i \in \text{Dom } T^*$ :  $v = (v_1, v_2, \dots, v_p)$ , on a

$$T_2^* v = (T^* v_1, T^* v_2, \dots, T^* v_p).$$

Et l'inégalité (1.1) s'écrit :

$$(2.2) \quad \left\{ \begin{aligned} \|T_1^* u + T_2^* v\|_1^2 &= \sum_{i=1}^p \|\bar{g}_i u e^{-\varphi} + T^* v_i\|_{\varphi_1}^2 \geq C^2 \|u\|_{\varphi_2}^2, \\ &\text{avec } u \in G_2 \text{ et } v_i \in \text{Dom } T^*. \end{aligned} \right.$$

On a

$$(2.3) \quad \|T_1^* u + T_2^* v\|_1^2 = \|T_1^* u\|_1^2 + 2 \operatorname{Re} (T_1^* u, T_2^* v)_1 + \|T_2^* v\|_1^2.$$

Évaluons séparément chacun des trois termes :

$$(2.4) \quad \|T_1^* u\|_1^2 = \sum_{i=1}^p \int_{\Omega} |\bar{g}_i u e^{-\varphi}|^2 e^{-\varphi_1} d\lambda = \int_{\Omega} |g|^2 |u|^2 e^{-2\varphi - \varphi_1} d\lambda,$$

$$(2.5) \quad 2 \operatorname{Re} (T_1^* u, T_2^* v)_1 = 2 \operatorname{Re} \sum_{i=1}^p (\bar{g}_i u e^{-\varphi}, T^* v_i)_{\varphi_1}.$$

Comme  $u$  est holomorphe, on a

$$T(\bar{g}_i u e^{-\varphi}) = \bar{\partial}(\bar{g}_i u e^{-\varphi}) = u \bar{\partial}(\bar{g}_i e^{-\varphi});$$

donc  $\bar{g}_i u e^{-\varphi}$  appartient à  $\text{Dom } T$  et on peut transposer dans (2.5) :

$$(2.6) \quad \begin{aligned} 2 \operatorname{Re} (T_1^* u, T_2^* v)_1 &= 2 \operatorname{Re} \sum_{i=1}^p (u \bar{\partial}(\bar{g}_i e^{-\varphi}), v_i)_{\bar{z}_i} \\ &= 2 \operatorname{Re} \sum_{i=1}^p \sum_{k=1}^n \int_{\Omega} u \frac{\partial}{\partial \bar{z}_k} (\bar{g}_i e^{-\varphi}) \bar{v}_{ik} e^{-\varphi} d\lambda \end{aligned}$$

$$(2.7) \quad = 2 \operatorname{Re} \int_{\Omega} u \left[ \sum_{i=1}^p \sum_k \frac{\partial}{\partial z_k} (g_i e^{-\varphi}) v_{ik} \right] e^{-\varphi} d\lambda.$$

Utilisons l'inégalité  $2ab \leq \frac{1}{\alpha} a^2 + \alpha b^2$  où  $\alpha$  est un nombre  $\geq 1$ , on obtient

$$(2.8) \quad \begin{aligned} 2 \operatorname{Re} (T_1^* u, T_2^* v)_1 &\geq -\frac{1}{\alpha} \int_{\Omega} |g|^2 |u|^2 e^{-2\varphi - \varphi_1} d\lambda \\ &\quad - \alpha \int_{\Omega} |g|^{-2} \left| \sum_{i=1}^p \sum_{k=1}^n e^{\varphi} \frac{\partial}{\partial z_k} (g_i e^{-\varphi}) v_{ik} \right|^2 e^{-\varphi_1} d\lambda. \end{aligned}$$

Évaluons maintenant  $\|T_2^* v\|_1^2$  en utilisant l'inégalité fondamentale d'Hörmander ([6], p. 104, th. 2.1.4 et p. 100, prop. 2.1.1) :

$$(2.9) \quad \|T^* v_i\|_{\varphi_1}^2 + \|S v_i\|_{\varphi_1}^2 \geq \int_{\Omega} \sum_{k,l} \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} v_{ik} \bar{v}_{il} e^{-\varphi_1} d\lambda, \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S.$$

On obtient

$$(2.10) \quad \left\{ \begin{aligned} \|T_2^* v\|_1^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_1}^2 &\geq \int_{\Omega} \sum_{i,k,l} \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} v_{ik} \bar{v}_{il} e^{-\varphi_1} d\lambda, \\ \text{avec } 1 \leq i \leq p, \quad 1 \leq k, l \leq n. \end{aligned} \right.$$

Combinant (2.3), (2.4), (2.9) et (2.10), il vient

$$(2.11) \quad \left\{ \begin{aligned} &\|T_1^* u + T_2^* v\|_1^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_1}^2 \\ &\geq \left(1 - \frac{1}{\alpha}\right) \int_{\Omega} |g|^2 |u|^2 e^{-2\varphi - \varphi_1} d\lambda \\ &\quad + \int_{\Omega} \left[ \sum_{i,k,l} \frac{\partial^2 \varphi_1}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} v_{ik} \bar{v}_{il} - \alpha |g|^{-2} \left| \sum_{i,k} e^{\varphi} \frac{\partial}{\partial z_k} (g_i e^{-\varphi}) v_{ik} \right|^2 \right] e^{-\varphi_1} d\lambda, \\ &\text{avec } u \in G_2, \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S, \quad \alpha \geq 1. \end{aligned} \right.$$



Choisissons

$$\begin{aligned}\varphi &= \text{Log } |g|^2 = \text{Log } (|g_1|^2 + |g_2|^2 + \dots + |g_p|^2), \\ \varphi_1 &= \psi + \beta \text{Log } |g|^2,\end{aligned}$$

où  $\psi$  est de classe  $C^2$  et plurisousharmonique, et où  $\beta$  est une constante  $> 0$  à déterminer de façon qu'on ait

$$(2.12) \quad \beta \sum_{i,k,l} \frac{\partial^2}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} (\text{Log } |g|^2) v_{ik} \bar{v}_{il} \geq \alpha |g|^{-2} \left| \sum_{i,k} e^{\varphi} \frac{\partial}{\partial z_k} (g_i e^{-\varphi}) v_{ik} \right|^2.$$

Dans tous les calculs qui vont suivre, seuls les indices  $k$  et  $l$  varient de 1 à  $n$ , tous les autres indices varient de 1 à  $p$ . Un calcul facile montre qu'on a

$$\begin{aligned}\sum_{k,l} \frac{\partial^2}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} (\text{Log } |g|^2) v_{ik} \bar{v}_{il} &= \frac{1}{|g|^2} \sum_j \left| \sum_k \frac{\partial g_j}{\partial z_k} v_{ik} \right|^2 - \frac{1}{|g|^4} \left| \sum_{j,k} \bar{g}_j \frac{\partial g_j}{\partial z_k} v_{ik} \right|^2, \\ \sum_{k,l} \frac{\partial^2}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} (\text{Log } |g|^2) v_{ik} v_{il} &= |g|^{-4} \left[ \sum_{j,m} |g_m|^2 \left| \sum_k \frac{\partial g_j}{\partial z_k} v_{ik} \right|^2 - \left| \sum_{j,k} \bar{g}_j \frac{\partial g_j}{\partial z_k} v_{ik} \right|^2 \right].\end{aligned}$$

Appliquons l'identité de Lagrange :

$$\left| \sum_j a_j \bar{b}_j \right|^2 + \sum_{m < j} |a_m b_j - a_j b_m|^2 = \sum_{j,m} |a_m|^2 |b_j|^2.$$

Il vient

$$(2.13) \quad \sum_{k,l} \frac{\partial^2}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} (\text{Log } |g|^2) v_{ik} \bar{v}_{il} = |g|^{-4} \sum_{m < j} \left| \sum_k \left( g_m \frac{\partial g_j}{\partial z_k} - g_j \frac{\partial g_m}{\partial z_k} \right) v_{ik} \right|^2.$$

D'autre part, on a

$$\begin{aligned}e^{\varphi} \frac{\partial}{\partial z_k} (g_i e^{-\varphi}) &= \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - \frac{\partial \varphi}{\partial z_k} g_i = \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - g_i |g|^{-2} \left( \sum_j \bar{g}_j \frac{\partial g_j}{\partial z_k} \right) \\ &= |g|^{-2} \sum_j \bar{g}_j \left( g_j \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - g_i \frac{\partial g_j}{\partial z_k} \right) \\ (2.14) \quad \left| \sum_{i,k} e^{\varphi} \frac{\partial}{\partial z_k} (g_i e^{-\varphi}) v_{ik} \right|^2 &= |g|^{-4} \left| \sum_{i,j,k} \bar{g}_j \left( g_j \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - g_i \frac{\partial g_j}{\partial z_k} \right) v_{ik} \right|^2.\end{aligned}$$

LEMME 1. — Soit  $q = \text{Inf } (n, p - 1)$ , on a l'inégalité

$$(2.15) \quad \left\{ \begin{array}{l} \left| \sum_{i,j,k} \bar{a}_j (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2 \leq q |a|^2 \sum_{i,m < j} \left| \sum_k (a_m b_{jk} - a_j b_{mk}) c_{ik} \right|^2; \\ a_j, b_{ik}, c_{ik} \in \mathbf{C}, \quad 1 \leq i, j \leq p, \quad 1 \leq k \leq n, \quad |a|^2 = \sum_j |a_j|^2. \end{array} \right.$$

Supposons le lemme démontré et appliquons l'inégalité (2.15) avec

$$a_j = g_j, \quad b_{ik} = \frac{\partial g_i}{\partial z_k}, \quad c_{ik} = v_{ik},$$

tenant compte de (2.14) et de (2.13), on voit qu'on peut prendre  $\beta = \alpha q$  dans l'inégalité (2.12) et d'après (2.11), on obtient la proposition suivante :

PROPOSITION 2. — *On a l'inégalité suivante :*

$$(2.16) \quad \left\{ \begin{aligned} & \| T_1^* u + T_2^* v \|_1^2 + \sum_{i=1}^p \| S v_i \|_{\mathbb{F}_1}^2 \\ & \geq \left( 1 - \frac{1}{\alpha} \right) \int_{\Omega} |u|^2 e^{-\varphi_1} d\lambda + \int_{\Omega} \sum_{i,k,l} \frac{\partial^2 \psi}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} v_{ik} \bar{v}_{il} e^{-\varphi_1} d\lambda; \\ & \alpha \geq 1, \quad q = \text{Inf}(n, p - 1), \quad \varphi_1 = \psi + \alpha q \text{Log} |g|^2, \\ & \varphi_2 = \psi + (\alpha q + 1) \text{Log} |g|^2, \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S, \quad u \in F_2. \end{aligned} \right.$$

Démontrons maintenant le lemme 1. Appliquons l'inégalité de Cauchy-Schwarz, à deux reprises :

$$\begin{aligned} \left| \sum_{i,j,k} \bar{a}_j (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2 & \leq |a|^2 \sum_j \left| \sum_{i,k} (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2 \\ & \leq (p - 1) |a|^2 \sum_{j,i} \left| \sum_k (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2 \end{aligned}$$

(comme le terme correspondant à  $i = j$  est nul, il n'y a que  $p - 1$  termes dans la sommation sur  $i$ ). L'inégalité (2.15) en résulte trivialement avec  $q = p - 1$ .

L'inégalité (2.15) avec  $q = n$  est moins aisée à démontrer.

On considère la forme hermitienne positive sur  $\mathbf{C}^p$ , qui, aux vecteurs  $X = (x_j)$  et  $Y = (y_j)$  ( $j = 1, 2, \dots, p$ ) associe

$$H(X, Y) = \sum_{m < j} (a_m x_j - a_j x_m) \overline{(a_m y_j - a_j y_m)}.$$

On désigne par  $B_k$  ( $k = 1, 2, \dots, n$ ) le vecteur de  $\mathbf{C}^p$  de composantes  $b_{1k}, b_{2k}, \dots, b_{pk}$ .

On va montrer qu'on peut toujours se ramener au cas où les  $B_k$  sont deux à deux orthogonaux pour la forme  $H$ . Considérons la restriction de  $H$  au sous-espace  $V$  de  $\mathbf{C}^p$  engendré par les  $B_k$ . Il existe une base de  $V$  orthogonale pour  $H$ . Rajoutant éventuellement à cette base des vecteurs nuls, il existe donc  $n$  vecteurs  $B'_l \in V$  ( $l = 1, 2, \dots, n$ ) et des nombres  $\alpha_{kl} \in \mathbf{C}$  tels que

$$B_k = \sum_l \alpha_{kl} B'_l.$$

On a donc

$$b_{jk} = \sum_l \alpha_{kl} b'_{jl}, \quad \text{où } j = 1, 2, \dots, p,$$

$$\sum_k b_{jk} c_{ik} = \sum_l b'_{jl} \left( \sum_k \alpha_{kl} c_{ik} \right).$$

Posons

$$c'_{il} = \sum_k \alpha_{kl} c_{ik}.$$

Il vient

$$\sum_k b_{jk} c_{ik} = \sum_l b'_{jl} c'_{il}.$$

L'inégalité cherchée s'écrit

$$\left| \sum_{i,j,l} \bar{a}_j (a_j b'_{il} - a_i b'_{jl}) c'_{il} \right|^2 \leq n |a|^2 \sum_{i,m < j} \left| \sum_l (a_m b'_{jl} - a_j b'_{ml}) c'_{il} \right|^2.$$

On peut donc supposer les  $B_k$  orthogonaux pour H. On a alors

$$(2.17) \quad \sum_{m < j} \left| \sum_k (a_m b_{jk} - a_j b_{mk}) c_{ik} \right|^2 = \sum_{k,l} H(B_k, B_l) c_{ik} \bar{c}_{il}$$

$$= \sum_k H(B_k, B_k) |c_{ik}|^2,$$

$$(2.18) \quad \sum_{m < j} \left| \sum_k (a_m b_{jk} - a_j b_{mk}) c_{ik} \right|^2 = \sum_{k, m < j} |a_m b_{jk} - a_j b_{mk}|^2 |c_{ik}|^2.$$

D'autre part, d'après l'inégalité de Cauchy-Schwarz, on a

$$(2.19) \quad \left| \sum_{i,j,k} \bar{a}_j (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2 \leq n \sum_k \left| \sum_{i,j} \bar{a}_j (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2.$$

D'après (2.19) et (2.18), il suffit de démontrer l'inégalité

$$(2.20) \quad \left| \sum_{i,j} \bar{a}_j (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2 \leq |a|^2 \sum_{i,m < j} |a_m b_{jk} - a_j b_{mk}|^2 |c_{ik}|^2.$$

Posons

$$A = \left| \sum_{i,j} \bar{a}_j (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) c_{ik} \right|^2.$$

Permutant les rôles de  $i$  et  $j$ , on obtient

$$A = \left| \frac{1}{2} \sum_{i,j} (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) (\bar{a}_j c_{ik} - \bar{a}_i c_{jk}) \right|^2,$$

$$A = \left| \sum_{i < j} (a_j b_{ik} - a_i b_{jk}) (\bar{a}_j c_{ik} - \bar{a}_i c_{jk}) \right|^2.$$

On applique l'inégalité de Cauchy-Schwarz :

$$A \leq \left( \sum_{i < j} |a_j b_{ik} - a_i b_{jk}|^2 \right) \left( \sum_{i < j} |\bar{a}_j c_{ik} - \bar{a}_i c_{jk}|^2 \right).$$

Utilisant l'identité de Lagrange :

$$\sum_{i < j} |\bar{a}_j c_{ik} - \bar{a}_i c_{jk}|^2 = |a|^2 \left( \sum_i |c_{ik}|^2 \right) - \left| \sum_i a_i c_{ik} \right|^2.$$

On obtient

$$A \leq \left( \sum_{i < j} |a_j b_{ik} - a_i b_{jk}|^2 \right) |a|^2 \left( \sum_i |c_{ik}|^2 \right),$$

ce qui n'est autre que l'inégalité (2.20). Le lemme 1 est donc démontré, et nous disposons maintenant des moyens techniques pour démontrer des théorèmes d'existence.

3. LE PREMIER THÉORÈME D'EXISTENCE. — Rappelons que si

$$g = (g_1, g_2, \dots, g_p)$$

désigne un système de  $p$  fonctions holomorphes sur  $\Omega$ , on pose

$$|g| = (|g_1|^2 + |g_2|^2 + \dots + |g_p|^2)^{1/2}.$$

On envisage également le cas d'une suite  $g = (g_i)_{i \in \mathbf{N}}$  de fonctions holomorphes telles que la série de fonctions  $\sum_{i=1}^{\infty} |g_i|^2$  converge uniformément sur tout compact de  $\Omega$ , on pose alors

$$|g| = \left( \sum_{i=1}^{\infty} |g_i|^2 \right)^{1/2}.$$

**THÉORÈME 1.** — Soit  $\Omega$  un ouvert pseudoconvexe de  $\mathbf{C}^n$ ,  $\psi$  une fonction plurisousharmonique dans  $\Omega$ . Soit  $g_1, g_2, \dots, g_p$  [resp.  $(g_i)_{i \in \mathbf{N}}$ ] un système de  $p$  fonctions holomorphes dans  $\Omega$  (resp. une suite de fonctions holomorphes).

Soit  $\alpha > 1$  et  $q$  l'entier  $\text{Inf}(n, p - 1)$  (resp.  $q = n$ ).

Alors, pour toute fonction  $f$  holomorphe dans  $\Omega$  et telle que

$$\int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha q - 2} e^{-\psi} d\lambda < +\infty,$$

il existe  $p$  fonctions  $h_i$  holomorphes dans  $\Omega$  [resp. une suite  $(h_i)_{i \in \mathbf{N}}$ ] telles que

$$(3.1) \quad f = \sum_{i=1}^p g_i h_i \quad \left( \text{resp. } f = \sum_{i=1}^{\infty} g_i h_i \right),$$

$$(3.2) \quad \int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda.$$

La série  $\sum_{i=1}^{\infty} g_i h_i$  converge uniformément sur tout compact de  $\Omega$ .

On commence par démontrer le théorème avec les restrictions très fortes faites pour démontrer la proposition 2.1 :  $\Omega$  borné, pseudoconvexe, à frontière de classe  $C^\infty$ , la fonction  $\psi$  de classe  $C^2$  et définie dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$ , les fonctions  $g_i$  sont en nombre fini, elles sont définies dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$ , on a  $|g| > 0$  sur  $\bar{\Omega}$ . En utilisant ensuite les procédés exhaustifs d'Hörmander, il sera facile de lever toutes ces restrictions.

D'après la proposition 2, on a l'inégalité

$$\|T_1^* u + T_2^* v\|_1^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_i}^2 \geq \left(1 - \frac{1}{\alpha}\right) \int_{\Omega} |u|^2 e^{-\varphi} d\lambda.$$

Soit encore d'après (2.2) :

$$(3.3) \quad \left\{ \begin{array}{l} \sum_{i=1}^p \|\bar{g}_i u e^{-\varphi} + T^* v_i\|_{\varphi_i}^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_i}^2 \geq \left(1 - \frac{1}{\alpha}\right) \int_{\Omega} |u|^2 e^{-\varphi} d\lambda ; \\ u \in G_2 \quad \text{et} \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S. \end{array} \right.$$

Comme  $\text{Ker } S$  est fermé, il existe  $v_i'' \in \text{Ker } S$  et  $v_i'' \in (\text{Ker } S)^\perp$  tels que

$$v_i = v_i' + v_i''.$$

Comme  $ST = 0$ , on a  $\text{Im } T \subset \text{Ker } S$ ,  $v_i''$  est donc orthogonal à  $\text{Im } T$ , il en résulte donc que  $T^* v_i'' = 0$ , on a donc

$$T^* v_i = T^* v_i' \quad \text{et} \quad S v_i' = 0.$$

Appliquons l'inégalité (3.3) aux  $v_i'$ , il vient

$$(3.4) \quad \sum_{i=1}^p \|\bar{g}_i u e^{-\varphi} + T^* v_i\|_{\varphi_i}^2 = \sum_{i=1}^p \|\bar{g}_i u e^{-\varphi} + T^* v_i'\|_{\varphi_i}^2 \geq \left(1 - \frac{1}{\alpha}\right) \int_{\Omega} |u|^2 e^{-\varphi} d\lambda.$$

Soit encore

$$(3.5) \quad \left\{ \begin{array}{l} \|T_1^* u + T_2^* v\|_{\varphi_i}^2 \geq \left(1 - \frac{1}{\alpha}\right) \int_{\Omega} |u|^2 e^{-\varphi} d\lambda, \\ \text{avec } u \in G_2 \quad \text{et} \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S. \end{array} \right.$$

Dom  $T^* \cap \text{Dom } S$  contient en particulier l'espace  $\mathcal{O}_{0,1}^1(\Omega)$  des formes de classe  $C^1$ , de bidegré  $(0, 1)$ , à support compact dans  $\Omega$ . Démontrons que  $T^*(\mathcal{O}_{0,1}^1(\Omega))$  est dense dans  $\text{Im } T^*$ , en utilisant le théorème de Hahn-Banach. Si  $f \in L^2(\Omega, \varphi_1)$  est orthogonal à  $T^*(\mathcal{O}_{0,1}^1(\Omega))$ , cela entraîne  $\bar{\partial}f = 0$  d'après la définition même de la dérivation au sens des distributions, on a donc

$$Tf = 0, \\ (Tf, v) = (f, T^*v) = 0, \quad \text{pour } v \in \text{Dom } T^*,$$

$f$  est orthogonal à  $\text{Im } T^*$ .

L'inégalité (3.5) est donc vraie pour toute  $v \in \text{Dom } T^*$ , la proposition 1 entraîne alors le théorème 1.

Commençons par éliminer l'hypothèse de finitude sur le nombre des  $g_i$ ; on suppose qu'on a une suite  $(g_i)_{i \in \mathbf{N}}$  de fonctions holomorphes, toutes définies dans un même voisinage de  $\Omega$ . Comme  $|g| > 0$  sur  $\bar{\Omega}$ , on a  $\sum_{i=1}^p |g_i|^2 > 0$  sur  $\bar{\Omega}$ , pour  $p$  assez grand. Appliquons le théorème 1 à  $(g_1, g_2, \dots, g_p)$ , il existe une suite  $(h_{i,p})_{i \in \mathbf{N}}$  de fonctions telles que

$$h_{i,p} = 0 \quad \text{pour } i > p;$$

$$(3.6) \quad f = \sum_{i=1}^p g_i h_{i,p},$$

$$(3.7) \quad \int_{\Omega} \sum_i |h_{i,p}|^2 \left( \sum_{i=1}^p |g_i|^2 \right)^{-\alpha q} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha - 1} \int_{\Omega} |f|^2 \left( \sum_{i=1}^p |g_i|^2 \right)^{-\alpha q - 1} e^{-\psi} d\lambda.$$

Soit encore

$$(3.8) \quad \int_{\Omega} \sum_i |h_{i,p}|^2 |g|^{-2\alpha q} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha - 1} \int_{\Omega} |f|^2 \left( \sum_{i=1}^p |g_i|^2 \right)^{-\alpha q - 1} e^{-\psi} d\lambda.$$

D'après le théorème de Lebesgue sur les suites monotones, l'intégrale de droite converge vers  $\frac{\alpha}{\alpha - 1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha q - 2} e^{-\psi} d\lambda$  quand  $p \rightarrow +\infty$ .

L'intégrale de gauche est donc bornée par une constante indépendante de  $p$ ; il en résulte aisément, en utilisant les propriétés de moyenne de la fonction plurisousharmonique  $\sum_i |h_{i,p}|^2$ , que  $\sum_{i=1}^{\infty} |h_{i,p}|^2$  est bornée sur tout compact indépendamment de  $p$  (cf. Lelong [11], théorème 3', p. 22).

Par le procédé de suite diagonale, on peut donc trouver une suite extraite  $p_m$ , telle que pour tout  $i$ ,  $h_{i,p_m}$  converge uniformément sur tout compact de  $\Omega$  vers une limite  $h_i$  quand  $m \rightarrow +\infty$ .

Pour tout entier  $r$  et tout compact  $K$  de  $\Omega$ , on a

$$(3.9) \quad \sum_{i=1}^r \int_K |h_{i,p_m}|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 \left( \sum_{i=1}^{p_m} |g_i|^2 \right)^{-\alpha\eta-1} e^{-\psi} d\lambda.$$

Faisant tendre  $m$  vers l'infini, pour  $r$  et  $K$  fixé, on en déduit :

$$(3.10) \quad \sum_{i=1}^r \int_K |h_i|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda.$$

Cette inégalité est vraie pour tout  $r$  et tout  $K \subset \Omega$ , on a

$$(3.11) \quad \int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda.$$

Remarquons que, d'après le théorème de Lebesgue, on a

$$(3.12) \quad \lim_{r \rightarrow \infty} \int_{\Omega} \left( \sum_{i=r+1}^{\infty} |h_i|^2 \right) |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda = 0.$$

Il résulte aussitôt de (3.12) et des propriétés de moyenne des fonctions plurisousharmoniques que la série  $\sum_{i=1}^{\infty} |h_i|^2$  converge uniformément sur tout compact de  $\Omega$ . Il reste à montrer que  $f = \sum_{i=1}^{\infty} g_i h_i$  dans  $\Omega$ ; pour cela, il suffit de démontrer que la série  $\sum_{i=1}^{\infty} g_i h_{i,p}$  converge uniformément sur tout compact de  $\Omega$  et uniformément en  $p$ ; or, on a

$$\left| \sum_{r+1}^{+\infty} g_i h_{i,p} \right| \leq \left( \sum_{r+1}^{\infty} |g_i|^2 \right)^{1/2} \left( \sum_{r+1}^{+\infty} |h_{i,p}|^2 \right)^{1/2} \leq \left( \sum_{r+1}^{\infty} |g_i|^2 \right)^{1/2} \left( \sum_{i=1}^{+\infty} |h_{i,p}|^2 \right)^{1/2}$$

et d'après (3.8),  $\sum_{i=1}^{\infty} |h_{i,p}|^2$  est borné sur tout compact par une constante

indépendante de  $p$  et, par hypothèse, la série  $\sum_{i=1}^{\infty} |g_i|^2$  converge uniformément sur tout compact. Ceci achève de lever l'hypothèse de finitude sur les  $g_i$ .

Supposons maintenant que la fonction  $\psi$  est définie dans un voisinage de  $\bar{\Omega}$  mais n'est plus nécessairement de classe  $C^2$ . D'après Hörmander ([5], p. 93, théorème 4.4.2) on peut trouver une suite décroissante  $\psi_n$  de fonc-

tions plurisousharmoniques de classe  $C^\infty$  telle que  $\psi = \lim_{n \rightarrow +\infty} \psi_n$ . Pour tout  $n$ , on peut trouver des fonctions  $h_{i,n}$  telles que

$$f = \sum_i g_i h_{i,n}$$

et

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} \sum_i |h_{i,n}|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi_n} d\lambda &\leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi_n} d\lambda \\ &\leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda. \end{aligned}$$

Comme la suite  $\psi_n$  est décroissante, cette inégalité montre que la suite  $n \mapsto h_{i,n}$  reste bornée sur tout compact, on peut donc extraire une sous-suite  $n_k$  telle que pour tout  $i$ ,  $h_{i,n_k}$  converge uniformément sur tout compact quand  $k \rightarrow +\infty$ , vers une fonction  $h_i$ .

Répétant des arguments semblables à ceux de (3.10), on en déduit aisément :

$$f = \sum_i g_i h_i$$

et

$$\int_{\Omega} \sum_i |h_i|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda.$$

Supposons maintenant l'ouvert  $\Omega$  pseudoconvexe quelconque, il existe une suite d'ouverts  $\Omega_n$  telle que

$$\overline{\Omega}_n \subset \Omega_{n+1} \quad \text{et} \quad \bigcup_{n=1}^{\infty} \Omega_n = \Omega,$$

$\Omega_n$  est borné, pseudo-convexe, à frontière de classe  $C^\infty$ . Pour tout  $n$ , il existe des  $h_{i,n}$  holomorphes sur  $\Omega_n$  telles que

$$f = \sum_i g_i h_{i,n} \quad \text{sur } \Omega_n$$

et

$$\begin{aligned} \int_{\Omega_n} \sum_i |h_{i,n}|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda &\leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega_n} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda \\ &\leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda. \end{aligned}$$

Pour  $n > p$ , la suite  $n \mapsto h_{i,n}$  reste bornée sur tout compact de  $\Omega_p$ , on extrait une sous-suite  $n_k$  telle que  $h_{i,n_k}$  converge uniformément sur tout compact de  $\Omega$  vers une fonction limite  $h_i$ . Nous laissons les détails au soin du lecteur.



Éliminons enfin l'hypothèse  $|g| > 0$  sur  $\Omega$ . Considérons l'hypersurface  $X_1 : g_1(z) = 0$ , et appliquons le théorème à l'ouvert pseudoconvexe  $\Omega_1 = \Omega \setminus X_1$ . Il existe donc des fonctions  $h_i$  holomorphes dans  $\Omega_1$  telles que

$$f = \sum_i g_i h_i$$

et

$$\int_{\Omega_1} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha-1} \int_{\Omega_1} |f|^2 |g|^{-2\alpha\eta-2} e^{-\psi} d\lambda.$$

Comme  $\psi$  et  $|g|$  sont bornées supérieurement sur tout compact de  $\Omega$ , et que  $X_1$  est de mesure nulle, les fonctions  $h_i$  sont de carré intégrable sur tout compact de  $\Omega$ , il en résulte que les fonctions  $h_i$  se prolongent en des fonctions holomorphes dans  $\Omega$ , en vertu du lemme suivant :

LEMME 2. — Soit  $\Omega$  un ouvert de  $\mathbf{C}^n$ ,  $X$  une hypersurface de  $\Omega$  et  $f$  une fonction holomorphe dans  $\Omega \setminus X$  telle que pour tout compact  $K$  de  $\Omega$   $\int_K |f|^2 d\lambda < +\infty$ . Alors  $f$  se prolonge en une fonction holomorphe dans  $\Omega$ .

Il suffit de démontrer le lemme, au voisinage d'un point régulier  $z_0$  de  $X$ . Par un isomorphisme analytique local, on se ramène au cas où  $z_0 = 0$  et où  $X$  est défini par l'équation

$$z_n = 0.$$

Écrivons le développement de Laurent de  $f$  :

$$f(z', z_n) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} a_k(z') z_n^k,$$

avec

$$z' = (z_1, z_2, \dots, z_{n-1}) \quad \text{et} \quad z = (z', z_n).$$

Il existe  $r > 0$  tel que

$$\int_{\substack{|z'| < r \\ |z_n| < r}} |f(z', z_n)|^2 d\lambda(z) < +\infty.$$

D'après le théorème de Fubini, pour presque tout  $z'$  tel que  $|z'| < r$ , on a

$$(3.13) \quad \int_{|z_n| < r} |f(z', z_n)|^2 d\lambda(z_n) < +\infty.$$

Or, un calcul élémentaire montre que

$$\int_{\varepsilon < |z_n| < r} |f(z', z_n)|^2 d\lambda(z_n) = 2\pi |a_{-1}(z')|^2 \text{Log} \frac{r}{\varepsilon} + \pi \sum_{k \neq -1} |a_k(z')|^2 \frac{r^{2k+2} - \varepsilon^{2k+2}}{k+1}.$$

Tenant compte de (3.13), on en déduit  $a_k(z') = 0$  pour  $k < 0$ .  $f$  est donc holomorphe au voisinage de 0. La démonstration du lemme 2 et par suite celle du théorème 1, est terminée.

*Remarque 1.* — En prenant  $g_i(z) = z_i$  ( $i = 1, 2, \dots, p; p \leq n$ ), on voit qu'on ne peut améliorer beaucoup la constante  $\alpha q$ , sinon la fonction  $|g|^{-2\alpha q - 2}$  serait localement sommable et toute fonction holomorphe  $f$  appartiendrait localement à l'idéal engendré par les  $z_i$ , ce qui est absurde. La seule amélioration serait  $\alpha = 1$ . On examinera le cas  $\alpha = 1$  dans le paragraphe 4.

On donne maintenant toute série d'applications du théorème.

Dans tous les corollaires qui suivent, on suppose l'ouvert  $\Omega$  pseudo-convexe, les fonctions  $\psi$  plurisousharmoniques et on suppose éventuellement qu'on a choisi  $\alpha > 1$ . Lorsqu'on ne précise pas, la sommation sur  $i$  peut être indifféremment finie ou infinie.

**COROLLAIRE 1.** — *S'il existe des constantes  $C_1$  et  $C_2$  telles que*

$$\exp(-C_1 \psi) \leq |g| \leq \exp(C_2 \psi),$$

*alors pour toute fonction holomorphe telle que*

$$\int_{\Omega} |f|^2 \exp(-C_3 \psi) d\lambda < +\infty, \quad C_3 + C_1(2\alpha q + 2) \geq 0,$$

*il existe des fonctions  $h_i$  holomorphes telles que*

$$f = \sum_i g_i h_i$$

*et*

$$\int_{\Omega} |h|^2 \exp(-C_4 \psi) d\lambda \leq \frac{\alpha}{\alpha - 1} \int_{\Omega} |f|^2 \exp(-C_3 \psi) d\lambda,$$

*avec*

$$C_4 = C_3 + 2C_1 + 2\alpha q(C_1 + C_2).$$

Dans le paragraphe 5, nous donnerons un exemple où nous aurons besoin précisément de théorèmes d'existence dans des espaces  $L^2(\Omega, \psi)$ .

En particulier, lorsque  $\psi$  est constante, on obtient le résultat suivant :

**COROLLAIRE 2.** — *S'il existe  $c$  et  $M$  telles que  $M \geq |g| \geq c > 0$ , alors, pour toute fonction holomorphe  $f$  dans  $L^2(\Omega)$ , il existe des fonctions holomorphes  $h_i$  telles que*

$$f = \sum_i g_i h_i \quad \text{et} \quad \int_{\Omega} |h|^2 d\lambda < +\infty.$$

Le « Corona Problem » (cf. [1] et [14]) consiste à chercher, lorsque  $f$  est bornée et lorsque les hypothèses du corollaire 2 sont vérifiées, des fonctions  $h_i$  bornées telles que

$$f = \sum_{i=1}^p g_i h_i.$$

Si  $\Omega$  est borné, le corollaire 2 montre qu'à défaut de fonctions bornées, on peut trouver des fonctions  $h_i$  dans  $L^2(\Omega)$  solution du problème.

Nous allons maintenant appliquer le théorème 1 à certaines algèbres de fonctions holomorphes. Soit  $\psi$  une fonction plurisousharmonique positive sur  $\Omega$ . Considérons avec Hörmander [6], l'algèbre  $A_\psi$  des fonctions holomorphes  $f$  telles qu'il existe des constantes  $A$  et  $B$  :

$$|f(z)| \leq A \exp[B \psi(z)] \quad \text{pour } z \in \Omega.$$

Supposons, comme dans [6], qu'il existe des constantes  $K_1, K_2, K_3, K_4$  telles que

$$z \in \Omega, \quad \zeta \in \mathbf{C}^n, \quad |z - \zeta| \leq \exp[-K_1 \psi(z) - K_2],$$

entraîne

$$\zeta \in \Omega \quad \text{et} \quad \psi(\zeta) \leq K_3 \psi(z) + K_4.$$

Supposons de plus que  $A_\psi$  contient les polynômes. D'après Hörmander ([6], lemme 3),  $f$  appartient à  $A_\psi$  si et seulement s'il existe  $C \geq 0$  telle que

$$\int_{\Omega} |f|^2 \exp(-C \psi) d\lambda < +\infty.$$

Ceci nous amène à considérer plus généralement un ensemble  $\Phi$  de fonctions plurisousharmoniques, ayant la propriété de stabilité suivante : si  $\varphi_1$  et  $\varphi_2 \in \Phi$ ,  $\text{Sup}(\varphi_1, \varphi_2)$  et  $\varphi_1 + \varphi_2 \in \Phi$ . On associe à  $\Phi$  l'algèbre  $A_\Phi$  des fonctions holomorphes  $f$  pour lesquelles il existe  $\varphi \in \Phi$  et une constante  $C \geq 0$  :

$$|f(z)| \leq C \exp[\varphi(z)], \quad z \in \Omega.$$

On supposera seulement que  $A_\Phi$  contient les polynômes et que  $A_\Phi$  possède la propriété suivante :

$$f \in A_\Phi \text{ si et seulement si il existe } \varphi \in \Phi, \quad \int_{\Omega} |f|^2 e^{-\varphi} d\lambda < +\infty.$$

Autrement dit, on peut décrire  $A_\Phi$  par des inégalités  $L^2$ .

En particulier, si on prend pour  $\Phi$  l'ensemble des fonctions  $C\psi$  avec  $C > 0$ , on obtient l'algèbre  $A_\psi$ .

Kelleher et Taylor ([7], définition 2.10) donnent des exemples d'algèbres qui sont du type  $A_\Phi$ , mais qui ne sont pas du type  $A_\psi$ . On obtient alors, comme conséquence immédiate du théorème 1 et du corollaire 1, le résultat suivant d'Hörmander [6], avec une condition (iii) plus faible sur les  $g_i$ .

**COROLLAIRE 3** (Hörmander). — *Pour des fonctions  $g_i$  dans  $A_\Phi$ , les trois propositions suivantes sont équivalentes :*

- (i)  $(g_1, g_2, \dots, g_p)$  est un système de générateurs de l'anneau  $A_\Phi$ ;
- (ii) il existe une constante  $A$  et une fonction  $\varphi \in \Phi : |g| \geq A \exp(-\varphi)$ ;
- (iii) il existe  $\alpha > 1$  et une fonction  $\varphi \in \Phi$  tels que

$$\int_{\Omega} |g|^{-2\alpha\varphi-2} \exp(-\varphi) d\lambda < +\infty.$$

Hörmander (cf. [6]) démontre l'équivalence de (i) et de (ii). Le fait que (i) entraîne (ii) est élémentaire, comme  $1 \in A_\Phi$ ; il existe des  $h_i \in A_\Phi$  tels que

$$1 = \sum_{i=1}^p g_i h_i.$$

Il en résulte  $1 \leq |g| \cdot |h| \leq C |g| \exp(\varphi)$  pour une certaine constante  $C$  et une certaine fonction  $\varphi \in \Phi$ .

*Remarque 2.* — D'après le théorème 1, si on a une suite  $(g_i)_{i \in \mathbf{N}}$  telle que

$$A \exp(\varphi_1) \geq |g| \geq A' \exp(-\varphi_2), \quad \varphi_1, \varphi_2 \in \Phi,$$

il existe une suite  $(h_i)_{i \in \mathbf{N}}$  telle que

$$f = \sum_{i=1}^{\infty} g_i h_i \quad \text{et} \quad |h| \leq A'' \exp(\varphi_3), \quad \text{où } \varphi_3 \in \Phi.$$

Autrement dit, le résultat d'Hörmander s'étend au cas d'une « infinité de générateurs ».

Nous décrivons maintenant une situation dans laquelle une telle suite  $(g_i)_{i \in \mathbf{N}}$  de fonctions apparaît naturellement. On munit l'algèbre  $A_\psi$  de sa topologie naturelle de limite inductive. On suppose de plus que pour tout  $i$ , l'ensemble  $\Omega_i = \{z \in \Omega \mid \psi(z) < i\}$  est relativement compact dans  $\Omega$ .

Soit  $\mathcal{J}$  un idéal de  $A_\psi$  séquentiellement dense dans  $A_\psi$ , il existe donc une suite  $f_k$  de fonctions de  $\mathcal{J}$ , telle que  $f_k$  converge vers 1 uniformément sur tout compact quand  $k \rightarrow +\infty$  et telle que

$$|f_k(z)| \leq C_1 \exp(C_2 \psi(z)) \quad \text{pour } z \in \Omega,$$

$C_1$  et  $C_2$  étant indépendantes de  $k \in \mathbf{N}$ .

Comme  $f_k$  converge vers 1 uniformément sur tout compact, il existe une fonction  $f_{k_i}$  telle que

$$\frac{3}{2} \geq |f_{k_i}(z)|^2 \geq \frac{1}{2} \quad \text{pour } z \in \Omega_i.$$

Posons

$$g^i = e^{-i} f_{k_i}.$$

On a

$$|g|^2 = \sum_{i=1}^{\infty} |g_i|^2 \leq \left( \sum_{i=1}^{\infty} e^{-2i} \right) C_1^2 \exp [2 C_2 \psi(z)].$$

D'autre part, pour tout  $z \in \Omega$ , il existe  $i \in \mathbb{N}$  tel que

$$i - 1 \leq \psi(z) < i.$$

On a

$$|g|^2 \geq |g_i|^2 = e^{-2i} |f_{k_i}(z)|^2 \geq \frac{1}{2} e^{-2i} \geq \frac{e^{-2}}{2} e^{-2\psi(z)}.$$

Il existe donc des constantes A, B, A', B' telles que

$$A \exp(+B\psi) \geq |g| \geq A' \exp(-B'\psi).$$

Réciproquement, si on peut trouver  $g_i \in \mathcal{J}$  vérifiant l'inégalité qui précède, il résulte aussitôt de la remarque 2 que l'idéal engendré par les  $g_i$  (et par conséquent  $\mathcal{J}$ ) est séquentiellement dense dans  $A_\psi$ . On a donc la proposition suivante :

**PROPOSITION 3.** — *Soit  $\psi$  une fonction plurisousharmonique positive telle que pour tout  $c > 0$ ,  $\Omega_c = \{z \in \Omega \mid \psi(z) < c\}$  soit relativement compact dans  $\Omega$ . Un idéal  $\mathcal{J}$  de l'algèbre  $A_\psi$  est séquentiellement dense dans  $A_\psi$  si et seulement s'il existe une suite  $(g_i)_{i \in \mathbb{N}}$  de fonctions de  $\mathcal{J}$  et des constantes A, B, A', B', telles que*

$$A \exp(B\psi) \geq \sum_{i=1}^{\infty} |g_i|^2 \geq A' \exp(-B'\psi).$$

Ce critère semble assez théorique. Kelleher et Taylor (cf. [8]) donnent un critère plus pratique pour que  $\mathcal{J}$  soit séquentiellement dense dans  $A_\psi$ . Ils ramènent le problème à la construction de certaines fonctions plurisousharmoniques et donnent des conditions suffisantes pour qu'un idéal libre soit séquentiellement dense.

Nous donnons un exemple concret où s'applique la proposition 3.

Soit  $p$  un multiindice  $p = (p_1, p_2, \dots, p_n) \in \mathbf{N}^n$ . On définit  $f_p(z)$  comme un coefficient de Fourier :

$$f_p(z) = \frac{1}{(2\pi)^n} \underbrace{\int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi}}_{n \text{ fois}} \exp(-i \langle z, t \rangle) \exp(-i \langle p, t \rangle) dt,$$

pour  $z \in \mathbf{C}^n$  et  $t \in \mathbf{R}^n$ .

Un calcul immédiat montre que

$$f_p(z) = \prod_{j=1}^n \frac{1 - \exp(-2i\pi z_j)}{2i\pi(z_j + p_j)}.$$

D'autre part, utilisant la formule de Parseval, on a

$$\sum_{p \in \mathbf{N}^n} |f_p(z)|^2 = \frac{1}{(2\pi)^n} \int_0^{2\pi} \dots \int_0^{2\pi} \exp(2 \operatorname{Im} \langle z, t \rangle) dt,$$

$$\sum_{p \in \mathbf{N}^n} |f_p(z)|^2 = \frac{1}{(4\pi)^n} \prod_{j=1}^n \frac{\exp(4\pi \operatorname{Im} z_j) - 1}{\operatorname{Im} z_j}.$$

Lorsqu'on utilise la proposition 3, il en résulte que l'idéal engendré par les  $f_p$  est séquentiellement dense dans l'algèbre  $A_\psi$ , avec

$$\psi = |\operatorname{Im} z| + \operatorname{Log}(1 + |z|).$$

Remarquons qu'il y a toujours des zéros communs à des fonctions  $f_p$  en nombre fini.

On examine maintenant le cas où les fonctions  $g_1, g_2, \dots, g_p \in A_\Phi$  ont des zéros communs. On désigne par  $X$  l'ensemble des zéros communs aux  $g_i$ . On appelle  $\mathcal{J}_1$  l'idéal de  $A_\Phi$  engendré par  $g_1, g_2, \dots, g_p$ . Si  $f$  appartient à la racine de  $\mathcal{J}_1$ , il existe un entier  $k$  et des  $h_i \in A_\Phi$  tels que

$$(3.14) \quad f^k = \sum_{i=1}^p g_i h_i.$$

Il en résulte :

$$(3.15) \quad |f|^k \leq |g| \cdot |h| \leq A |g| \exp(\varphi), \quad \text{avec } \varphi \in \Phi.$$

Inversement, supposons qu'il existe  $k \in \mathbf{N}$ ,  $A > 0$ ,  $\varphi \in \Phi$  tels que

$$(3.16) \quad |f|^k \leq A |g| \exp(\varphi);$$

alors, appliquons le théorème 1 à la fonction  $f^{k(q+2)}$ , en choisissant  $\alpha$  de sorte que  $1 < \alpha \leq 1 + \frac{1}{q}$  et en choisissant convenablement  $\psi \in \Phi$ ; on voit que  $f^{k(q+2)} \in \mathcal{J}_1$ .

On a donc le résultat suivant dû à Cnop [2], Kelleher et Taylor [7] :

**COROLLAIRE 4** (« Nullstellensatz global »). — *Pour qu'une fonction  $f$  de l'algèbre  $A_\Phi$  appartienne à la racine de l'idéal engendré par  $g_1, g_2, \dots, g_p$ , il faut et il suffit qu'il existe  $k \in \mathbf{N}$ ,  $A > 0$ ,  $\varphi \in \Phi$  tels que*

$$|f|^k \leq A |g| \exp(\varphi).$$

*Remarque 3.* — Si  $f$  s'annule sur  $X$ , l'application de la formule de Taylor montre que pour tout compact  $K$  de  $\Omega$ , il existe une constante  $c$  telle que

$$|f(z)| \leq c, d(z, X) \quad \text{pour } z \in K$$

[ $d(z, X)$  désignant la distance de  $z$  à  $X$ ]. D'après l'inégalité de Lojasiewicz (cf. Malgrange [12]), il existe une constante  $c_2$  et un entier  $k$  tels que

$$|g(z)| \geq c_2 d^k(z, X).$$

On a donc

$$|f(z)|^k \leq c_1^k c_2^{-1} |g(z)|.$$

D'après le corollaire 3,  $f$  est localement dans la racine de l'idéal engendré par les  $g_i$ . Le corollaire 3, joint à l'inégalité de Lojasiewicz entraîne donc le Nullstellensatz classique.

Soit  $\mathcal{J}_2$  l'ensemble des fonctions  $f \in A_\Phi$  telles qu'il existe  $A > 0$  et  $\varphi \in \Phi$ :

$$|f(z)| \leq A |g(z)| \exp[\varphi(z)], \quad \text{pour } z \in \Omega.$$

$\mathcal{J}_2$  est manifestement un idéal de  $A_\Phi$ , et d'après (3.14) et (3.15), on a

$$\mathcal{J}_1 \subset \mathcal{J}_2.$$

En général  $\mathcal{J}_1 \neq \mathcal{J}_2$  (pour un contre-exemple, voir Kelleher et Taylor [7]), mais, d'après le théorème 1,  $f^{q+2} \in \mathcal{J}_1$ . On a donc le résultat :

**COROLLAIRE 5.** — *On a  $\mathcal{J}_1 \subset \mathcal{J}_2$  et  $\mathcal{J}_2^{q+2} \subset \mathcal{J}_1$ , avec  $q = \text{Inf}(n, p - 1)$ .*

Kelleher et Taylor dans [7] ont démontré que  $\mathcal{J}_2^k \subset \mathcal{J}_1$  avec  $k = \text{Inf}(2n + 1, 2p - 1)$ , nous obtenons ici  $k = \text{Inf}(n + 2, p + 1)$ . Il est facile de se persuader que la meilleure valeur possible pour  $k$  est  $k = \text{Inf}(n + 1, p)$ , ou encore que  $\mathcal{J}_2^{q+1} \subset \mathcal{J}_1$  (en général). C'est la constante  $\alpha > 1$  du théorème 1 qui nous limite à  $\mathcal{J}_2^{q+2} \subset \mathcal{J}_1$ , nous avons donc été amené à chercher un autre théorème d'existence qui fera l'objet du paragraphe 4 et qui correspond à  $\alpha = 1$ .

*Remarque 4.* — D'après le théorème 1, on a une condition suffisante pour que  $\mathcal{J}_1 = \mathcal{J}_2$ , il suffit qu'il existe  $\alpha > 1$  et  $\varphi \in \Phi$  tels que

$$\int_{\Omega} |g|^{-2\alpha q} e^{-\varphi} d\lambda < +\infty.$$

C'est une condition très forte, elle n'est jamais vérifiée lorsque  $n = 1$  et  $X \neq \emptyset$ ; elle est localement vérifiée si la matrice  $\frac{\partial g_i}{\partial z_j}$  est de rang  $p$ , auquel cas  $X$  est une sous-variété de  $\Omega$ .

*Remarque 5.* — Nous avons travaillé avec une algèbre  $A_\Phi$  du type limite inductive. On pourrait également travailler avec une algèbre  $A_\Phi$  du type limite projective. On suppose alors que pour toute  $\varphi \in \Phi, \frac{1}{2}\varphi \in \Phi, \varphi \geq 0$ . On définit  $A_\Phi$  comme l'ensemble des fonctions holomorphes  $f$ , telles que pour toute  $\varphi \in \Phi$ , il existe  $c > 0 : |f(z)| \leq C \exp[\varphi(z)]$ , pour  $z \in \Omega$ . On suppose que  $A_\Phi$  contient les polynômes et que  $f \in A_\Phi$  si et seulement si pour toute  $\varphi \in \Phi$ , on a

$$\int_{\Omega} |f|^2 e^{-\varphi} d\lambda < +\infty.$$

On a alors un énoncé analogue au corollaire 4, en remplaçant la condition sur  $f$  par la condition suivante : il existe un entier  $k$  et une fonction plurisousharmonique  $V$  tels que  $|f|^k |g|^{-1} \leq e^V$  et tels que pour toute  $\varphi \in \Phi$ , il existe  $C : e^V \leq C \exp(\varphi)$ . Bien sûr, la fonction  $V$  dépend de  $k$  et de  $f$ . On a des énoncés analogues aux corollaires 3 et 5.

4. LE SECOND THÉORÈME D'EXISTENCE. — Suivant une idée de Kelleher et Taylor [7], on se propose de démontrer un théorème d'existence correspondant à  $\alpha = 1$  dans la proposition 2. Ce théorème nous permettra d'en déduire  $\mathcal{J}_2^{q+1} \subset \mathcal{J}_1$  moyennant des restrictions supplémentaires assez faibles sur  $A_\Phi$ . Pour  $\alpha = 1$ , la proposition 2 nous fournit l'inégalité suivante :

$$(4.1) \quad \|T_1^* v + T_2^* v\|_1^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_i}^2 \geq \int_{\Omega} \sum_{i,k,l} \frac{\partial^2 \psi}{\partial z_k \partial \bar{z}_l} v_{ik} \bar{v}_{il} e^{-\varphi_i} d\lambda,$$

avec

$$u \in G_2, \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S;$$

avec

$$q = \text{Inf}(n, p - 1), \quad \varphi_1 = \psi + q \text{Log } |g|^2, \quad \varphi_2 = \psi + (q + 1) \text{Log } |g|^2.$$

Comme Hörmander (cf. [5], théorème 4.4.2), remplaçons  $\psi$  par  $\psi + 2 \text{Log}(1 + |z|^2)$  et supposons  $\psi$  plurisousharmonique, il vient

$$(4.2) \quad \|T_1^* u + T_2^* v\|_1^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_i}^2 \geq 2 \int_{\Omega} \sum_i \frac{|v_i|^2}{(1 + |z|^2)^2} e^{-\varphi_i} d\lambda,$$

avec

$$\varphi_1 = \psi + q \text{Log } |g|^2 + 2 \text{Log}(1 + |z|^2), \quad \varphi_2 = \varphi_1 + \text{log } |g|^2,$$



avec

$$u \in F_2, \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S.$$

On va en déduire un théorème d'existence pour un système de formes différentielles de bidegré (0, 1).

Soit  $w = (w_1, w_2, \dots, w_p)$  un système de  $p$  formes différentielles  $w_i$  de bidegré (0, 1) :

$$w_i = \sum_{k=1}^n w_{ik} d\bar{z}_k,$$

$$|w|^2 = \sum_{i=1}^p |w_i|^2 = \sum_{i,k} |w_{ik}|^2.$$

On suppose qu'on a

$$\int_{\Omega} |w|^2 (1 + |z|^2)^2 e^{-\varphi_1} d\lambda < +\infty$$

et

$$\bar{\partial} w_i = S w_i = 0 \quad (\text{au sens des distributions}).$$

On a alors

$$(w, v)_{\varphi_1} = \sum_{i=1}^p (w_i, v_i)_{\varphi_1} = \sum_{i,k} \int_{\Omega} w_{ik} \bar{v}_{ik} e^{-\varphi_1},$$

$$(4.3) \quad |(w, v)_{\varphi_1}| \leq \left( \int_{\Omega} |w|^2 (1 + |z|^2)^2 e^{-\varphi_1} d\lambda \right)^{1/2} \left( \int_{\Omega} |v|^2 (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\varphi_1} d\lambda \right)^{1/2}.$$

D'après (4.2), il vient

$$(4.4) \quad \left\{ \begin{array}{l} |(w, v)_{\varphi_1}| \leq \frac{1}{2} \left( \int_{\Omega} |w|^2 (1 + |z|^2)^2 e^{-\varphi_1} d\lambda \right)^{1/2} \left( \|T_1^* u + T_2^* v\|_1^2 + \sum_{i=1}^p \|S v_i\|_{\varphi_1}^2 \right)^{1/2}, \\ \text{avec } u \in G_2, \quad v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Dom } S. \end{array} \right.$$

En particulier, lorsque  $v_i \in \text{Dom } T^* \cap \text{Ker } S$ , on obtient

$$(4.5) \quad |(w, v)_{\varphi_1}| \leq \frac{1}{\sqrt{2}} \left( \int_{\Omega} |w|^2 (1 + |z|^2)^2 e^{-\varphi_1} d\lambda \right)^{1/2} \|T_1^* u + T_2^* v\|_1.$$

Si  $v_i \in \text{Dom } T^*$ , on décompose  $v_i$  sous la forme  $v_i = v'_i + v''_i$  avec  $v'_i \in \text{Ker } S$  et  $v''_i$  orthogonal à  $\text{Ker } S$ , on a alors  $T^* v''_i = 0$  et  $(w, v''_i)_{\varphi_1} = 0$ ; il en résulte que l'inégalité (4.5) est vraie pour toute  $v_i \in \text{Dom } T^*$ .

L'application du théorème de Hahn-Banach, montre qu'il existe un système de  $p$  fonctions  $h = (h_1, h_2, \dots, h_p) \in [L^2(\Omega, \varphi_1)]^p$  tel que

$$(4.6) \quad (w, v)_{\varphi_1} = (h, T_1^* u + T_2^* v)_1, \quad \text{avec } u \in G_2 \text{ et } v \in \text{Dom } T_2^*;$$

$$(4.7) \quad \int_{\Omega} |h|^2 e^{-\varphi_1} d\lambda \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |w|^2 (1 + |z|^2)^2 e^{-\varphi_1} d\lambda.$$

(4.6) est équivalente aux conditions :

$$\begin{aligned} T_2 h &= w; \\ (T_1 h, u)_2 &= 0, \quad \text{avec } u \in G_2. \end{aligned}$$

Soit encore

$$\bar{\partial} h_i = w_i$$

et

$$\int_{\Omega} \left( \sum_{i=1}^p g_i h_i \right) \bar{u} e^{-\varphi_2} d\lambda = 0 \quad \text{pour tout } u \text{ holomorphe } \in L^2(\Omega, \varphi_2).$$

On a donc la proposition suivante pour laquelle on fait les mêmes hypothèses de régularité que pour la proposition 2.

**PROPOSITION 4.** — Soit  $w = (w_1, w_2, \dots, w_p)$  un système de  $p$  formes différentielles de bidegré  $(0, 1)$  telles que

$$\bar{\partial} w_i = 0 \quad \text{et} \quad \int_{\Omega} |w|^2 |g|^{-2q} e^{-\psi} d\lambda < +\infty, \quad q = \text{Inf}(n, p-1).$$

Il existe  $p$  fonctions  $h_i$  telles que

$$(a) \quad \bar{\partial} h_i = w_i;$$

$$(b) \quad \int_{\Omega} \left( \sum_{i=1}^p g_i h_i \right) \bar{u} e^{-\varphi_2} d\lambda = 0 \quad \text{pour toute fonction holomorphe } u \in L^2(\Omega, \varphi_2),$$

avec

$$\varphi_2 = \psi + (q+1) \text{Log} |g|^2 + 2 \text{Log}(1 + |z|^2);$$

$$(c) \quad \int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2q} (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |w|^2 |g|^{-2q} e^{-\psi} d\lambda.$$

Soit  $f$  une fonction holomorphe; cherchons des fonctions holomorphes  $h_i$  telles que

$$f = \sum_{i=1}^p g_i h_i.$$

On a

$$(4.7) \quad f = \sum_{i=1}^p g_i h'_i, \quad \text{avec } h'_i = f \frac{g_i}{|g|^2}.$$

Posons

$$w_i = \bar{\partial} h'_i.$$

Un calcul immédiat donne

$$(4.8) \quad w_i = f |g|^{-4} \sum_{j,k} g_j \overline{\left( g_j \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - g_i \frac{\partial g_j}{\partial z_k} \right)} d\bar{z}_k.$$

On cherche à appliquer la proposition 4 aux  $w_i$ , on a

$$(4.9) \quad \int_{\Omega} |w|^2 |g|^{-2q} e^{-\psi} d\lambda \leq \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2q-2} \sum_{i,j,k} |g|^{-4} \left| g_j \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - g_i \frac{\partial g_j}{\partial z_k} \right|^2 e^{-\psi} d\lambda$$

(on a utilisé l'inégalité de Cauchy-Schwarz).

Un calcul facile montre que

$$(4.10) \quad \frac{1}{4} \Delta (\text{Log } |g|^2) = \sum_{k=1}^n \frac{\partial^2}{\partial z_k \partial \bar{z}_k} (\text{Log } |g|^2) = \frac{1}{2} |g|^{-4} \sum_{i,j,k} \left| g_j \frac{\partial g_i}{\partial z_k} - g_i \frac{\partial g_j}{\partial z_k} \right|^2.$$

De (4.9) et (4.10), on déduit :

$$(4.11) \quad \int_{\Omega} |w|^2 |g|^{-2q} e^{-\psi} d\lambda \leq \frac{1}{2} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2q-2} \Delta (\text{Log } |g|^2) e^{-\psi} d\lambda.$$

D'après la proposition 4, il existe des fonctions  $h_i''$  telles que

$$(4.12) \quad \bar{\partial} h_i'' = w_i,$$

$$(4.13) \quad \int_{\Omega} \left( \sum_i g_i h_i'' \right) \bar{u} e^{-\psi} d\lambda = 0, \quad \text{avec } u \in G^2,$$

$$(4.14) \quad \int_{\Omega} |h''|^2 |g|^{-2q} (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\psi} d\lambda \leq \int_{\Omega} |w|^2 |g|^{-2q} e^{-\psi} d\lambda.$$

Posons

$$h = h' - h'', \quad h_i = h'_i - h''_i.$$

D'après (4.12), on a

$$\bar{\partial} h_i = \bar{\partial} h'_i - \bar{\partial} h''_i = w_i - \bar{\partial} h''_i = 0.$$

Les fonctions  $h_i$  sont holomorphes.

(4.13) s'écrit encore

$$(T_1 h'', u)_2 = 0, \quad \text{avec } u \in G_2.$$

Utilisant (4.7) et (4.13), on a

$$(T_1 h, u)_2 = (T_1 h' - T_1 h'', u)_2 = (T_1 h', u)_2 = (f, u)_2.$$

Soit

$$(T_1 h - f, u)_2 = 0 \quad \text{pour tout } u \in G_2.$$

Comme  $h$  et  $f$  sont holomorphes,  $T_1 h - f$  est holomorphe et on peut prendre  $u = T_1 h - f$ , il en résulte :

$$T_1 h = \sum_{i=1}^p g_i h_i = f.$$

Il ne reste plus qu'à estimer  $h$ ; utilisant (4.7), (4.14) et (4.11), il vient

$$\int_{\Omega} |h' - h''|^2 |g|^{-2q} (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\psi} d\lambda \leq 2 \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2q-2} (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\psi} d\lambda \\ + \frac{1}{2} \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2q-2} \Delta(\text{Log } |g|^2) e^{-\psi} d\lambda.$$

Soit encore

$$(4.15) \quad \int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2q} (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\psi} d\lambda \leq 2 \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2q-2} (1 + \Delta \text{Log } |g|) e^{-\psi} d\lambda.$$

On a donc le théorème suivant :

**THÉORÈME 2.** — Soit  $\Omega$  un ouvert pseudoconvexe de  $\mathbf{C}^n$ ,  $\psi$  une fonction plurisousharmonique dans  $\Omega$ . Soit  $g_1, g_2, \dots, g_p$  [resp.  $(g_i)_{i \in \mathbf{N}}$ ] un système de  $p$  fonctions holomorphes dans  $\Omega$  (resp. une suite de fonctions holomorphes). On pose  $q = \text{Inf}(n, p - 1)$  (resp.  $q = n$ ). Soit  $X$  l'ensemble des zéros communs aux fonctions  $g_i$ . Pour toute fonction  $f$  holomorphe dans  $\Omega$ , telle que

$$\int_{\Omega \setminus X} |f|^2 |g|^{-2q-2} (1 + \Delta \text{Log } |g|) e^{-\psi} d\lambda < +\infty,$$

il existe  $p$  fonctions  $h_i$  holomorphes dans  $\Omega$  [resp. une suite  $(h_i)_{i \in \mathbf{N}}$ ] telles que

$$f = \sum_{i=1}^p g_i h_i \quad \left( \text{resp. } f = \sum_{i=1}^{\infty} g_i h_i \right)$$

et

$$\int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2q} (1 + |z|^2)^{-2} e^{-\psi} d\lambda \leq 2 \int_{\Omega \setminus X} |f|^2 |g|^{-2q-2} (1 + \Delta \text{Log } |g|) e^{-\psi} d\lambda.$$

En fait, le théorème 2 n'est démontré qu'avec les hypothèses de régularité très fortes de la proposition 2 ( $\Omega$  régulier borné,  $\psi$  de classe  $C^2$ ,  $|g| > 0$ , etc.), mais il est facile, en procédant comme pour le théorème 1, de supprimer toutes ces restrictions.

*Remarque 6.* — En utilisant, au lieu de  $2 \text{Log}(1 + |z|^2)$ , la fonction

$$(1 + \alpha) \text{Log}(1 + |z|^2) - \text{Log}[2 + \text{Log}(1 + |z|^2)] \quad (\alpha > 0),$$

on peut substituer le poids  $(1 + |z|^2)^{-1-\alpha}$  au poids  $(1 + |z|^2)^{-2}$  et une constante  $C(\alpha)$  ne dépendant que de  $\alpha$ , à la constante 2.

*Remarque 7.* — Si la fonction  $\psi$  est strictement plurisousharmonique, de classe  $C^2$ , et si  $c$  désigne une fonction continue sur  $\Omega$ , strictement positive, telle que

$$\sum_{i,k} \frac{\partial^2 \psi}{\partial z_j \partial \bar{z}_k} \lambda_j \bar{\lambda}_k \geq c |\lambda|^2 \quad \text{pour tout } \lambda_j \in \mathbf{C},$$

on peut remplacer l'estimation du théorème par la suivante :

$$\int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2q} e^{-\psi} d\lambda \leq 2 \int_{\Omega} |f|^2 |g|^{-2q-2} \left(1 + \frac{1}{c} \Delta \text{Log} |g|\right) e^{-\psi} d\lambda.$$

Il suffit de raisonner comme Hörmander ([5], théorème 4.4.1) et de faire les modifications qui s'imposent dans la proposition 4.

L'énoncé suivant résulte trivialement du théorème 2.

**COROLLAIRE 6.** — Soit  $\varphi$  et  $\psi \geq 0$  des fonctions plurisousharmoniques sur  $\Omega$  telles que

$$|f| \leq C |g|^{q+1} e^{\varphi} \quad \text{et} \quad \int_{\Omega \setminus X} \Delta (\text{Log} |g|) e^{-\psi} d\lambda < +\infty,$$

il existe des  $h_i$  tels que

$$f = \sum_i g_i h_i \quad \text{et} \quad \int_{\Omega} |h|^2 |g|^{-2q} e^{-2\varphi - \psi} (1 + |z|^2)^{-n-3} d\lambda < +\infty.$$

Reprenons les notations du corollaire 5. Le corollaire 6 entraîne aussitôt le résultat suivant :

**COROLLAIRE 7.** — S'il existe  $\varphi \in \Phi$  telle que

$$\int_{\Omega \setminus X} \Delta (\text{Log} |g|) e^{-\varphi} d\lambda < +\infty,$$

on a

$$\mathcal{J}_2^{q+1} \subset \mathcal{J}_1.$$

Lorsque  $n = 1$ , on obtient le résultat de Kelleher et Taylor [7],  $\mathcal{J}_2^2 \subset \mathcal{J}_1$ . Ce sont Kelleher et Taylor qui eurent l'idée d'introduire une condition portant sur le laplacien de  $\text{Log} |g|$  (cf. [7], congenial ring).

Comme on va le voir tout de suite, cette condition est peu restrictive. Comme  $\text{Log} |g|$  est sousharmonique, il s'agit en fait d'estimer les « masses » d'une fonction sousharmonique, ce qui relève de méthodes classiques en théorie de potentiel, et dans l'étude quantitative des zéros d'une fonction holomorphe.

Désignons par  $V$  la fonction sousharmonique  $\text{Log} |g|$  par  $\lambda(V, 0, r)$  la moyenne de  $V$  sur la sphère de rayon  $r$ , par  $\sigma$  la mesure positive  $\Delta \text{Log} |g|$ . Posons

$$\sigma(r) = \int_{|z| < r} d\sigma(z) \quad \text{et} \quad \nu(r) = \frac{\sigma(r)}{r^{2n-2}},$$

enfin

$$M(r) = \text{Sup}_{|z|=r} |g(z)|.$$

Le théorème de Gauss (*cf.* Lelong [9], p. 382, ou [10], proposition 7.4.2) donne la relation

$$(4.16) \quad \int_{r_0}^r \frac{\nu(t)}{t} dt = c_n \lambda(V, 0, r) - c_n \lambda(V, 0, r_0), \quad r > r_0 > 0,$$

où  $c_n$  est une constante ne dépendant que de  $n$ .

Comme  $V$  est plurisousharmonique  $\nu(t)$  est une fonction croissante de  $t$  (*cf.* Lelong [10]), on a donc

$$(4.17) \quad \nu(r) \leq \int_r^{er} \frac{\nu(t)}{t} dt \leq \int_{r_0}^{er} \frac{\nu(t)}{t} dt = c_n \lambda(V, 0, er) - c_n \lambda(V, 0, r_0),$$

$$(4.18) \quad \nu(r) = \frac{\sigma(r)}{r^{2n-2}} \leq c_n \text{Log } M(er) - c_n \lambda(V, 0, r_0) \quad \text{pour } r > r_0 > 0.$$

Supposons les fonctions  $g_i$  d'ordre au plus  $\rho$ , pour tout  $\varepsilon > 0$ ; il existe donc d'après (4.18) une constante  $C(\varepsilon)$  telle que

$$(4.19) \quad \frac{\sigma(r)}{r^{2n-2}} \leq C(\varepsilon) r^{\rho+\varepsilon}, \quad r > r_0.$$

Il en résulte que pour tout  $\varepsilon > 0$ , l'intégrale suivante converge :

$$(4.20) \quad \int_{r_0}^{+\infty} r^{-2n+1-\rho-\varepsilon} \sigma(r) dr < +\infty.$$

Intégrons par parties, il vient

$$(4.21) \quad \int_{r_0}^{+\infty} r^{-2n+2-\rho-\varepsilon} d\sigma(r) < +\infty.$$

Soit encore

$$(4.22) \quad \int_{|z|>r_0} |z|^{-2n+2-\rho-\varepsilon} d\sigma(z) < +\infty.$$

On a donc l'énoncé suivant :

LEMME 3. — Si  $|g|$  est d'ordre au plus  $\rho$ , pour tout  $\varepsilon > 0$ , on a

$$\int_{\mathbf{C}^n \setminus X} \Delta(\text{Log } |g(z)|) (1 + |z|)^{-2n+2-\rho-\varepsilon} d\lambda(z) < +\infty.$$

Comme l'algèbre  $A_\Phi$  contient les polynômes, le lemme 3 entraîne le corollaire suivant :

COROLLAIRE 8. — Si  $\Omega = \mathbf{C}^n$  et si  $|g|$  est d'ordre fini, on a

$$\mathcal{Y}_2^{q+1} \subset \mathcal{Y}_1.$$

Autrement dit, la condition sur  $\Delta \operatorname{Log} |g|$  est toujours vérifiée quand on travaille dans  $\mathbf{C}^n$  avec des algèbres de fonctions entières d'ordre fini, du type  $A_\Phi$ .

L'inégalité (4.18) permet de traiter éventuellement le cas d'algèbre  $A_\Phi$  de fonctions entières d'ordre infini.

Envisageons maintenant le cas d'un ouvert  $\Omega$  borné, à frontière de classe  $C^2$ . Soit  $z_0$  un point de  $\Omega$  tel que  $V(z_0) > -\infty$ , soit  $G(z, z_0)$  la fonction de Green de l'ouvert  $\Omega$  pour le laplacien, avec pôle au point  $z_0$ . On désigne par  $d(z)$  la distance au bord. Comme  $\Omega$  est régulier, il existe des constantes  $\eta, C_1, C_2 > 0$  telles que pour  $d(z) < \eta$ , on ait

$$(4.23) \quad C_1 d(z) \geq G(z_0, z) \geq C_2 d(z).$$

Nous dirons que la fonction  $|g|$  est d'ordre inférieur ou égal à  $\rho$ , si pour tout  $\varepsilon > 0$ , il existe une constante  $C(\varepsilon)$  telle que

$$(4.24) \quad V(z) = \operatorname{Log} |g(z)| \leq C(\varepsilon) d(z)^{-\rho-\varepsilon}.$$

Pour  $0 < t < \eta$ , appliquons la formule de Green à la fonction sousharmonique  $V$  dans l'ouvert  $\Omega_t = \{z \mid G(z, z_0) \geq t\}$ , on obtient

$$\int_{\Omega_t} [G(z, z_0) - t] d\sigma(z) + V(z_0) = \frac{1}{s_n} \int_{\partial\Omega_t} \frac{\partial}{\partial n} G(z, z_0) V(z) dz,$$

$s_n$  désignant l'aire de la sphère unité,  $\frac{\partial}{\partial n}$  la dérivée normale. Comme la dérivée normale est  $\geq 0$  et qu'on a  $\frac{1}{s_n} \int_{\partial\Omega_t} \frac{\partial}{\partial n} G(z, z_0) dz = 1$ . On en déduit :

$$(4.25) \quad \int_{\Omega_t} [G(z, z_0) - t] d\sigma(z) \leq -V(z_0) + \sup_{z \in \partial\Omega_t} V(z).$$

Tenant compte de (4.23) et (4.24), il existe une constante  $C(\varepsilon, z_0)$  telle que

$$(4.26) \quad \int_{\Omega_t} [G(z, z_0) - t] d\sigma(z) \leq C(\varepsilon, z_0) t^{-\rho-\varepsilon}.$$

Pour tout  $\varepsilon > 0$ , on a donc

$$(4.27) \quad \int_0^\eta \left[ \int_{\Omega_t} [G(z, z_0) - t] d\sigma(z) \right] t^{\rho-1+\varepsilon} dt < +\infty.$$

On minore (4.27) en sommant seulement sur  $\Omega_t - \Omega_\eta$ , il vient

$$\iint_{0 < t < G(z, z_0) < \eta} [G(z, z_0) - t] t^{\rho-1+\varepsilon} d\sigma(z) dt < +\infty.$$

Intégrant en  $t$ , on obtient

$$\int_{G(z, z_0) < \gamma} [G(z, z_0)]^{\rho+1+\varepsilon} d\sigma(z) < +\infty.$$

Soit encore d'après (4.23) :

$$(4.28) \quad \int_{\Omega} d(z)^{\rho+1+\varepsilon} d\sigma(z) < +\infty.$$

On a donc le résultat suivant :

LEMME 4. — Si  $\Omega$  est borné, à frontière de classe  $C^2$ , si  $|g|$  est d'ordre  $\leq \rho$ , pour tout  $\varepsilon > 0$ , on a

$$\int_{\Omega \setminus X} \Delta(\text{Log } |g(z)|) d(z)^{\rho+1+\varepsilon} d\lambda(z) < +\infty.$$

Il en résulte que le corollaire 7 s'applique par exemple à l'algèbre  $A_\psi$  avec  $\psi = -\text{Log } d(z)$ , et à un ouvert  $\Omega$  régulier et borné, tel que la boule euclidienne de  $\mathbf{C}^n$ .

Le résultat  $\mathcal{J}_1^{p+1} \subset \mathcal{J}_1$  ne peut être amélioré comme le montrent les contre-exemples qui suivent.

Prenons pour  $g_i$  les fonctions  $g_i(z) = z_i^p$  ( $i = 1, 2, \dots, p$ ;  $p \leq n$ ) et  $f(z) = z_1 z_2 \dots z_p$ . On a

$$|f(z)| = |z_1 z_2 \dots z_p| \leq \text{Sup}_i |z_i|^p \leq |z_1|^p + |z_2|^p + \dots + |z_p|^p,$$

$f$  appartient donc à l'idéal  $\mathcal{J}_2$ . Si  $f^{p-1}$  appartenait à  $\mathcal{J}_1$ , il existerait des fonctions  $h_i$  telles que

$$(z_1 z_2 \dots z_p)^{p-1} = \sum_{i=1}^p h_i(z) z_i^p,$$

or cette égalité est déjà impossible dans l'anneau des séries formelles.

Pour  $p = n + 1$ , on combine le contre-exemple précédent et celui de Kelleher et Taylor [7] relatif à  $n = 1$ . On considère deux fonctions  $f_1, f_2$  entières de type exponentiel, ne dépendant que de  $z_1$ , sans zéros communs et qui n'engendrent pas l'anneau des fonctions entières de type exponentiel. On se place dans l'algèbre des fonctions entières de type exponentiel. On choisit

$$\begin{aligned} g_1 &= f_1^{n+1}, & g_2 &= f_2^{n+1}, \\ g_i(z) &= z_{i-1}^{n+1} & (i &= 3, \dots, n+1). \end{aligned}$$

On prend pour  $f$  la fonction  $f_1(z_1) f_2(z_1) z_2 \dots z_n$ ,  $f$  appartient à  $\mathcal{J}_2$ . Supposons qu'il existe des  $h_i$  de type exponentiel telles que

$$(4.29) \quad (f_1 f_2 z_2 \dots z_n)^n = h_1 f_1^{n+1} + h_2 f_2^{n+1} + h_3 z_2^{n+1} + \dots + h_{n+1} z_n^{n+1}.$$



Multiplions (4.29) par la forme différentielle

$$\omega(z) = (z_2 \dots z_n)^{-n+1} dz_2 \wedge \dots \wedge dz_n$$

et intégrons sur le produit des cercles  $\gamma$  défini par  $|z_i| = 1$  ( $i = 2, \dots, n$ ).

On obtient

$$(4.30) \quad (f_1 f_2)^n = h'_1 f_1^{n+1} + h'_2 f_2^{n+1},$$

avec

$$h'_j(z_1) = (2\pi\sqrt{-1})^{-n+1} \int_{\gamma} h_j(z_1, z_2, \dots, z_n) \omega(z) \quad (j = 1, 2).$$

$h'_1$  et  $h'_2$  sont de type exponentiel. Comme  $f_1$  et  $f_2$  n'ont pas de zéros communs, il résulte de (4.30) que  $f_1^n$  divise  $h'_2$  et  $f_2^n$  divise  $h'_1$ , on a donc

$$h'_2 = f_1^n h''_2 \quad \text{et} \quad h'_1 = f_2^n h''_1,$$

$h''_1$  et  $h''_2$  étant encore de type exponentiel. On a

$$(4.31) \quad 1 = h''_1 f_1 + h''_2 f_2.$$

Ce qui est contraire à l'hypothèse que  $f_1$  et  $f_2$  n'engendrent pas l'anneau des fonctions entières de type exponentiel.

5. APPLICATION AUX ÉQUATIONS DE CONVOLUTIONS. — Soient  $T_j \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  des distributions à support compact dans  $\mathbf{R}^n$  ( $j = 1, 2, \dots, p$ ). On cherche une condition nécessaire et suffisante pour que les  $T_j$  engendrent l'anneau de convolution  $\mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$ , autrement dit pour que, quel que soit  $Y \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$ , il existe des  $X_j \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  tels que

$$(5.1) \quad \sum_{j=1}^p T_j \star X_j = Y.$$

Utilisant la transformation de Fourier-Laplace, (5.1) est équivalente à

$$(5.2) \quad \sum_{j=1}^p \hat{T}_j \hat{X}_j = \hat{Y}.$$

D'après le théorème de Paley-Wiener, l'algèbre  $\mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  est transformée en l'algèbre  $A_{\psi}$  avec

$$\psi = \text{Log}(1 + |z|) + |\text{Im } z|.$$

Les  $T_j$  engendrent  $\mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  si et seulement si les  $\hat{T}_j$  engendrent  $A_{\psi}$ . D'après le corollaire 3, la condition cherchée est donc l'existence de constantes C, N et A telles que

$$(5.3) \quad \sum_{j=1}^p |\hat{S}_j| \geq C(1 + |z|)^{-N} \exp(-A|\text{Im } z|).$$

Supposons la condition (5.3) réalisée. On va montrer que le corollaire 1 permet de préciser le support et la régularité des distributions  $X_j$  solutions de (5.1).

On a besoin d'une variante du théorème de Paley-Wiener, qui montre que la transformée de Fourier-Laplace d'une distribution à support compact, et dans  $H^{-s}(\mathbf{R}^n)$ , est dans un espace  $L^2(\Omega, \varphi)$  bien précis. Le résultat suivant est bien connu :

LEMME 5. — Une fonction entière  $f$  est la transformée de Fourier-Laplace d'une distribution dans  $H^{-s}(\mathbf{R}^n)$ ,  $s \geq 0$  et à support dans la boule de rayon  $A$ , si et seulement si pour tout  $A' > A$  on a

$$(5.4) \quad \int_{\mathbf{C}^n} |f(z)|^2 \exp(-2A'|\operatorname{Im} z|)(1 + |z|^2)^{-s} d\lambda(z) < +\infty.$$

Le lemme 5 est, en fait valable pour  $s < 0$ , mais seul le cas  $s \geq 0$  est intéressant en vue de l'application du théorème 1, car il nous faut des fonctions poids plurisousharmoniques.

THÉORÈME 3. — Soit  $T_j \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  des distributions à support compact telles qu'il existe des constantes  $C_1, C_2, A_1, A_2, s_1, s_2 \geq 0$  telles que

$$C_1 \exp(A_1|\operatorname{Im} z|)(1 + |z|)^{s_1} \geq \sum_{j=1}^p |\hat{T}_j(z)| \geq C_2 \exp(-A_2|\operatorname{Im} z|)(1 + |z|)^{-s_2}.$$

Pour toute distribution  $Y \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  à support dans la boule de rayon  $A$  et dans  $H^{-s}(\mathbf{R}^n)$ , pour tout  $\varepsilon > 0$  et tout  $\alpha > 1$ , il existe des distributions  $X_j \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  telles que

$$\sum_{j=1}^p T_j \star X_j = Y \quad \text{et} \quad X_j \in H^{-s'}(\mathbf{R}^n), \quad s' = s + s_2 + \alpha q(s_1 + s_2);$$

le support des  $X_j$  est contenu dans la boule de rayon  $A'$  avec

$$A' = A + A_2 + \alpha q(A_1 + A_2) + \varepsilon, \quad \text{avec} \quad q = \operatorname{Inf}(n, p - 1).$$

En particulier, si  $s_1 = s_2 = 0$ , on peut trouver des  $X_j \in H^{-s}$ .

D'après la proposition 5, on a

$$\int_{\mathbf{C}^n} |\hat{Y}(z)|^2 \exp[-2(A + \varepsilon)|\operatorname{Im} z|](1 + |z|^2)^{-s} d\lambda(z) < +\infty.$$

On applique le théorème 1, avec  $g_j = \hat{T}_j, f = \hat{Y}$ ,

$$\varphi = 2[(\alpha q + 1)A_2 + A + \varepsilon]|\operatorname{Im} z| + [(\alpha q + 1)s_2 + s] \operatorname{Log}(1 + |z|^2).$$

On obtient des  $h_j$  tels que

$$\sum_{j=1}^p g_j h_j = f \quad \text{et} \quad \int_{\Omega} |h_j|^2 |g|^{-2\alpha q} e^{-\psi} d\lambda < +\infty.$$

Soit encore

$$(5.5) \quad \int_{\Omega} |h_j|^2 e^{-\psi'} d\lambda < +\infty,$$

avec

$$\begin{aligned} \psi' = & 2[(\alpha q + 1) A_2 + A + \varepsilon + \alpha q A_1] |\operatorname{Im} z| \\ & + [(\alpha q + 1) s_2 + s + \alpha q s_1] \operatorname{Log}(1 + |z|^2). \end{aligned}$$

Appliquant à nouveau la proposition 5, il existe des  $X_j \in \mathcal{E}'(\mathbf{R}^n)$  tels que

$$h_j = \hat{X}_j.$$

Les propriétés des  $X_j$  résultent alors de (5.5).

#### BIBLIOGRAPHIE

- [1] L. CARLESON, *The Corona Theorem (Proceedings of the 15th Scandinavian Congress, Oslo, 1968)*; *Lectures Notes in Mathematics*, 118, Springer, Berlin-Heidelberg-New York, 1970, p. 121-132.
- [2] I. CNOP, *A theorem concerning holomorphic functions with bounded growth (Thesis)*, Department voor Wiskunde, Vrije Universiteit Brussel, Faculteit der Wetenschappen 1050, Brussel.
- [3] DUNFORD-SCHWARTZ, *Linear Operators*, Part II, Interscience Publisher, New York.
- [4] L. HÖRMANDER, *L<sup>2</sup> estimates and existence theorems for the  $\bar{\partial}$  operator (Acta Math., vol. 113, 1965, p. 89-152)*.
- [5] L. HÖRMANDER, *An Introduction to complex analysis in several variables*, Van Nostrand Company, New York, 1966.
- [6] L. HÖRMANDER, *Generators for some rings of analytic functions (Bull. Amer. Math. Soc., vol. 73, 1967, p. 943)*.
- [7] J. J. KELLEHER and B. A. TAYLOR, *Finitely generated ideals in rings of analytic functions (Math. Ann., vol. 193, 1971, p. 225-237)*.
- [8] J. J. KELLEHER and B. A. TAYLOR, *Closed Ideals in locally convex algebras of analytic functions (to appear in J. für die Reine and Angew. Math.)*.
- [9] P. LELONG, *Fonctions entières (n variables) et fonctions plurisousharmoniques d'ordre fini dans  $\mathbf{C}^n$  (J. Anal. Math. Jérusalem, vol. 12, 1964, p. 365-407)*.
- [10] P. LELONG, *Fonctionnelles analytiques et fonctions entières (n variables)*, Les Presses de l'Université de Montréal, 1968.
- [11] P. LELONG, *Fonctions plurisousharmoniques et Formes différentielles positives*, Gordon Breach, Paris-Londres-New York, 1968.

- [12] B. MALGRANGE, Séminaire Schwartz, 4<sup>e</sup> année 1959-1960 : *Unicité du Problème de Cauchy, Division des distributions*, exposé 22.
- [13] A. MARTINEAU, *Fonctions holomorphes et distributions (Séminaire d'Analyse fonctionnelle, 1966-1967, n° 19, Université de Montpellier, Faculté des Sciences, Secrétariat de Mathématiques)*.
- [14] J. P. ROSAY, *Une équivalence au « Corona Problem » dans  $\mathbf{C}^n$  et un problème d'idéal dans  $H^\infty(D)$*  (*J. Funct. Anal.*, vol. 7, n° 1, février 1971, p. 71-84).
- [15] H. SKODA, *Système fini ou infini de générateurs dans un espace de fonctions holomorphes avec poids* (*C. R. Acad. Sc.*, t. 273, série A, 1971, p. 389-392).

Henri SKODA,  
Département de Mathématiques,  
Parc Valrose,  
06100-Nice.

(Manuscrit reçu le 18 avril 1972.)

