

# Formules intégrales pour les formes différentielles de type $(p, q)$ dans les variétés de Stein

par Jean-Pierre Demailly et Christine Laurent-Thiébaud

**Résumé.** — On construit sur toute variété de Stein un noyau global permettant de démontrer des formules de Koppelman et Koppelman-Leray pour des formes différentielles de type  $(p, q)$  quelconque.

**Abstract.** — We construct on every Stein manifold a global kernel which enables us to prove Koppelman and Koppelman-Leray formulas for differential forms of arbitrary type  $(p, q)$ .

## 0. Introduction

Henkin et Leiterer ont construit dans [2] et ([3], chap. 4) des noyaux globaux sur une variété de Stein grâce auxquels ils démontrent des formules intégrales pour les  $(0, q)$ -formes différentielles. Dans cet article nous démontrons des formules intégrales du type Koppelman et Koppelman-Leray pour les formes différentielles de type  $(p, q)$  quelconque sur une variété de Stein. Celles-ci généralisent à la fois les formules démontrées par Henkin et Leiterer pour les  $(0, q)$ -formes différentielles (*cf.* [2] et [3], chap. 4) et les formules de Koppelman et Koppelman-Leray pour les  $(p, q)$ -formes différentielles dans  $C^n$  (*cf.* [8], [7] et [1]); elles permettent sous certaines conditions de résoudre des problèmes de  $\bar{\partial}$  avec estimations de croissance ou de régularité.

Dans un premier paragraphe nous construisons des noyaux dont nous donnons une expression globale sur la variété de Stein  $M$ ; ce sont des formes différentielles continues sur  $M \times M$  privé de sa diagonale. La nécessité d'avoir des formes différentielles invariantes par changement de coordonnées permettant d'obtenir des formules intégrales pour les  $(p, q)$ -formes différentielles nous a amenés dans le cas  $p=1$  à introduire la connexion de Chern du fibré tangent.

Aux paragraphes 2 et 3 nous nous intéressons principalement à un noyau du type précédent qui généralise le noyau de Bochner-Martinelli. Il en résulte une formule de Koppelman pour les  $(p, q)$ -formes différentielles sur une variété de Stein (théorème 2.2), et la transformée de Bochner-Martinelli se généralise également dans ce contexte (théorème 3.1).

Le paragraphe 4 est consacré à la démonstration de deux formules de Koppelman- Leray dont on peut déduire des formules de résolution du I pour les  $(p, q)$ -formes

différentielles dans un domaine strictement pseudoconvexe d'une variété de Stein. La première généralise la formule intégrale donnée par Lieb [7] et *Phvrelid*[8] dans  $C^n$  et la seconde la formule de base de l'article [1] de Andersson et Berndtsson.

Le dernier paragraphe donne une méthode, différente de celle utilisée par Henkin et Leiterer ([3], §4. 12), pour obtenir des formules intégrales pour les formes différentielles à valeurs dans un fibré vectoriel holomorphe sur une variété de Stein.

## 1. Préliminaires

Soit  $X$  une variété analytique complexe; si  $u$  et  $v$  sont des  $n$ -uplets de fonctions  $C^1$  définies sur un ouvert de  $X \times X$ , on pose

$$n$$

$$CD_{z,\zeta}(u) = \wedge d_{z,\zeta} u_j j = 1$$

$$\bar{\omega}'_{z,\zeta}(v) = \sum_{j=1}^n (-1)^{j-1} v_j \bigwedge_{k \neq j} \bar{\partial}_{z,\zeta} v_k$$

$$\langle u, v \rangle = \sum_{j=1}^n u_j v_j$$

$[(z, \zeta)$  designent les variables dans  $X \times X$ ].

Le noyau de Bochner-Martinelli dans  $C^n \times C^n$  est alors donné par les expressions suivantes :  $K_{BM}(z, \zeta) = (n-1)!(2i\pi)^n \langle \bar{\partial}_{z,\zeta}(\bar{z} - \bar{\zeta}) \wedge 0 \rangle_{z,\zeta} |z - \zeta|^{-2n}$   
 $= (-1)^{n-1} (2\pi)^n \langle \bar{z} - \bar{\zeta}, d_{z,\zeta}(z - \zeta) \rangle \wedge (\langle \bar{\partial}_{z,\zeta}(\bar{z} - \bar{\zeta}), d_{z,\zeta}(z - \zeta) \rangle)^{n-1} |z - \zeta|^{2n}$ .

Il permet de démontrer des formules de représentation intégrale pour les formes différentielles de bidegré  $(p, q)$  quelconque dans  $C^n$ .

Dans [2] et [3], chapitre 4, Henkin et Leiterer construisent des noyaux qui conduisent à la représentation des formes différentielles de bidegré  $(0, q)$  dans une variété de Stein.

Precisons maintenant la méthode de construction utilisée par Henkin et Leiterer.

On considère une variété de Stein  $M$  de dimension  $n$  dont l'orientation est définie par la condition suivante: si  $(z_1, \dots, z_n)$  sont des coordonnées holomorphes locales, la forme différentielle

$(-i)^n d\bar{z}_1 \wedge \dots \wedge d\bar{z}_n \wedge dz_1 \wedge \dots \wedge dz_n = (-1)^{n(n-1)/2} i^n dz_1 \wedge d\bar{z}_1 \wedge \dots \wedge dz_n \wedge d\bar{z}_n$  est positive.

On notera  $T(M)$  et  $T^*(M)$  les fibrés tangent et cotangent de  $M$  et  $\tilde{T}(M \times M)$ ,  $\tilde{T}^*(M \times M)$  leurs images réciproques respectives par la projection de  $M \times M$  à  $M$ ,  $(z, \zeta) \mapsto z$ .

Soit  $s : M \times M \rightarrow \tilde{T}(M \times M)$  la section holomorphe de  $\tilde{T}(M \times M)$  définie par Henkin et Leiterer ([2] et [3], lemme 4.2.4) qui vérifie :

- $s(z, z) = 0$  pour tout  $z \in M$
- $s(z, \cdot) : M \rightarrow T_z(M)$  est une application biholomorphe d'un voisinage de  $z$  dans  $M$  sur un voisinage de 0 dans  $T_z(M)$ .

Rappelons brièvement la construction de  $s$ . Soit  $f : M \rightarrow C^N$  un plongement propre de  $M$  dans  $C^N$  et soit

$$O \rightarrow T(M) \rightarrow M \times C^N \rightarrow N(M) \rightarrow O$$

la suite exacte définissant le fibré normal à  $M$ , note  $N(M)$ .

D'après le théorème  $B$  de Cartan on a  $H^1(M, Hom(N(M), T(M))) = 0$ , donc la suite exacte ci-dessus admet un scindage global  $g : M \times C^N \rightarrow T(M)$  tel que  $g \circ df = Id_{T(M)}$ . La section  $s$  est alors définie par

$$s(z, \zeta) = g(z, f(\zeta) - f(z)).$$

Grâce au théorème  $B$  appliqué sur  $M \times M$ , on peut d'autre part construire une fonction  $\varphi$  holomorphe sur  $M \times M$ , égale à 1 sur la diagonale  $\Delta(M)$  de  $M \times M$  et dont la restriction à  $M \times M \setminus \Delta(M)$  appartient au sous-faisceau de  $O(M \times M)$  engendré par  $s$ . De plus il existe un entier  $\chi_0$  tel que la fonction  $\varphi^{\chi_0} / |s|_g^2$  soit de classe  $C^2$  sur  $M \times M \setminus \Delta(M)$  (cf. [2] et [3], lemme 4.2.4).

Si  $D$  est un ouvert relativement compact de  $M$  dont le bord  $\partial D$  est de classe  $C^1$  par morceaux, on appellera section de Leray pour  $(D, s, \varphi)$  (cf. [3], §4. 3.2) un couple  $(s^*, \chi^*)$  où  $\chi^*$  est un entier et  $s^*$  une section de  $\tilde{T}^*(M \times M)$  définie sur  $D \times V_{\partial D}, V_{\partial D}$  étant un voisinage de  $\partial D$  dans  $M$ , telle que

@  $\langle s^*(z, \zeta), s(z, \zeta) \rangle \neq 0$  pour  $z \in D, \zeta \in \partial D$  tels que  $\varphi(z, \zeta) \neq 0$  ( $\langle \cdot, \cdot \rangle$  désigne le crochet de dualité entre  $\tilde{T}(M \times M)$  et  $\tilde{T}^*(M \times M)$ ).

•  $\varphi^{\chi^*}(z, \zeta) / \langle s^*(z, \cdot), s(z, \zeta) \rangle$  est de classe  $C^1$  sur un voisinage de  $D \times \partial D$  dans  $D \times M$ .

Si  $U$  est un ouvert de carte de  $M$  et  $(e_j)_{j=1}^n$  un repère trivialisant holomorphe de  $\tilde{T}(M \times M)$ , nous noterons respectivement  $u$  et  $u^*$  les expressions de  $s$  et  $s^*$  dans ce repère et son dual. Henkin et Leiterer posent alors

$$\Omega^0(\varphi^v, s^*, s) = (n-1)!(2i\pi)^n \varphi_*^{vn} \bar{\omega}'_{z, \zeta}(u^*) \wedge 0)_\zeta(u) \langle u, u \rangle^n$$

ce qui définit une forme différentielle sur  $D \times \partial D$ .

Mais ce noyau ne contient que des termes de bidegré  $(0, q)$  en  $z$ .

Pour passer à la représentation des formes différentielles de type  $(p, q)$  quelconque il convient donc de compléter ce noyau. La première expression du noyau de Bochner-Martinelli conduirait à remplacer  $0)_\zeta(u)$  par  $rn_{z, \zeta}(u)$  dans la définition de  $\Omega^0(\varphi^v, s^*, s)$  mais cela ne permet plus de définir une forme différentielle invariante par changement de

coordonnées car  $s$  est une section du fibre vectoriel  $\tilde{T}(M \times M)$ . Nous devons donc, pour obtenir un noyau defini globalement sur  $D \times \partial D$ , utiliser une connexion de  $\tilde{T}(M \times M)$ .

Soit  $0$  une metrique hermitienne  $C^\infty$  sur  $T(M)$ , elle induit une metrique hermitienne, notee encore  $C$ ) sur  $\tilde{T}(M \times M)$  et une application antilinéaire  $\sigma : \tilde{T}(M \times M) \rightarrow \tilde{T}^*(M \times M)$ ,  $\xi \mapsto \langle \cdot, \xi \rangle_0$ . On appellera  $D$  la connexion de Chern de  $\tilde{T}(M \times M)$  relative à  $0$  et  $\nabla$  la connexion de Chern de  $\tilde{T}^*(M \times M)$  associee à la metrique  $0$  induite par  $C$ ) sur  $\tilde{T}^*(M \times M)$ .

On notera  $\hat{s}$  la section  $C^\infty, M \times M \rightarrow \tilde{T}^*(M \times M)$  définie par  $\hat{s} = \sigma \circ s$ , il est facile de voir que  $(\hat{s}, \chi)$  est une section de Leray pour  $(D, s, \varphi)$ ,  $D$  etant n'importe quel ouvert relativement compact à bord  $C^1$  par morceaux de  $M$ . Remarquons que si  $0$  est la metrique hermitienne construite par Henkin et Leiterer à l'aide d'une partition de l'unité subordonnée à un recouvrement trivialisant de  $T(M)$  alors  $\hat{s}$  coincide avec la section  $\bar{s}$  qu'ils ont définie dans [2] et [3], §4. 3. 1. De plus  $s$  et  $\bar{s}$  possèdent les memes propriétés.

On peut alors definir la forme différentielle  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$  par

$$\Omega(\varphi^v, s^*, s) = (-1)^{n-1} (2\pi)^n \varphi_*^{vn} \langle s^*, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla'' s^*, Ds \rangle)^{n-1} \langle s, s \rangle^n$$

. *C'est une forme différentielle continue sur un voisinage de  $D \times \partial D$  dans  $D \times M$  si  $(s^*, \chi^*)$  est une section de Leray associee à  $(D, s, \varphi)$  et  $v\chi^*$ . Si de plus  $s^* = \hat{s}$ , la forme différentielle  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)$  est de classe  $C^1$  sur  $M \times M \setminus \Delta(M)$  si  $v\chi$  admet une singularité d'ordre  $2n - 1$  en  $z = \zeta$ .*

Etudions l'expression de la forme différentielle  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$  dans des coordonnées locales.

Soient  $U$  un ouvert de carte de  $M$  et  $(e_j)_{j=1}^n$  un repere trivialisant holomorphe de  $\tilde{T}(M \times M)$ . La metrique  $0$  est donnée dans ce repere par une matrice hermitienne définie positive  $H, C^\infty$ , ne dépendant que de la variable  $z$  et la metrique induite par  $0$  sur  $\tilde{T}^*(M \times M)$  est donnée dans le repere dual par la matrice  $\overline{H}^{-1}$ .

Soient  $u, u^*, \hat{u}$  les expressions respectives de  $s, s^*$  et  $\hat{s}$  dans les reperes choisis; alors les expressions de  $Ds, \nabla s^*$  et  $\nabla \hat{s}$  dans ces reperes sont données classiquement pde  $du + (H^{-1} \partial H) \wedge u$ ,  $du^* + (\overline{H} \partial \overline{H}^{-1}) \wedge u^*$  et  $d\hat{u} + (\overline{H} \partial \overline{H}^{-1}) \wedge \hat{u}$ , et par définition de  $\hat{s}$  on a:  $\hat{u} = \overline{H} \overline{u}$ .

On en deduit que :

$$\langle \nabla'' s^*, Ds \rangle = \sum_{j=1}^n \bar{\partial} u_j^* \wedge (du_j + ((H^{-1} \partial H) \wedge u)_j)$$

$$\langle s^*, Ds \rangle = \sum_{j=1}^n u_j^* (du_j + ((H^{-1} \partial H) \wedge u)_j)$$

. Un calcul analogue à celui du lemme 3 de [1] montre que

$$\langle s^*, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla'' s^*, Ds \rangle)^{n-1} = (-1)^{n(n-1)/2} (n-1)! \left[ \sum_{j=1}^n (-1)^{j-1} u_j^* \bigwedge_{k \neq j} \partial u_k^* \right]$$

$n$

$$\wedge \bigwedge_{p=1} (du_p + ((H^{-1}\partial H) \wedge U)_p)$$

. On adonc pour  $z, \zeta$  dans des compacts

$$\langle s^*, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla'' s^*, Ds \rangle)^{n-1} = (-1)^{n(n-1)/2} (n-1)$$

!  $[\bar{\omega}_{z, \zeta}^-(u^*) \wedge r_{z, \zeta}(u) + O(|u|_g)]$ . Dans le cas particulier ou l'on prend comme sections\* la section  $\bar{s}$  de [3] et pour 0 la metrique intervenant dans la définition de  $\bar{s}$  on obtient sur  $U \times V \setminus \Delta(U)$

$$\tilde{\Omega}(\varphi^v, \bar{s}, s) = \tilde{K} + O(1|u|_g^{2n-2})$$

(si  $z$  et  $\zeta$  varient dans des compacts de  $M$ ).

$\tilde{K}$  étant le noyau défini localement dans [5] et qui est une solution fondamentale locale du 8 ([5], §2).

Remarquons d'autre part que si  $M = C^n$  et si la metrique 0 est la métrique habituelle de  $C^n$  alors les connexions  $D$  et  $\nabla$  coïncident avec la différentielle ordinaire et si on prend :

$$\varphi(z, \zeta) = 1, \quad \forall (z, \zeta) \in C^n \times C^n$$

$s(z, \zeta) = z - \zeta$  et  $s^*(z, \zeta) = \bar{z} - \bar{\zeta}$  le noyau  $\Omega(\varphi^v, \bar{s}, s)$  n'est autre que le noyau de Bochner-Martinelli dans  $C^n \times C^n$ .

## 2. Formule de Koppelman pour les $(p, q)$ -formes différentielles

Dans ce paragraphe nous allons étendre au cas des  $(p, q)$ -formes différentielles,  $0 \leq p, q \leq n$  la formule de Koppelman donnée dans les variétés de Stein par Henkin et Leiterer pour les  $(0, q)$ -formes différentielles ([3], théorème 4. 5.2).

Considerons le noyau  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)$  défini au paragraphe précédent. Remarquons tout d'abord que  $s$  étant holomorphe on a  $Ds = D's$ ; les connexions  $D$  et  $\nabla$  sont d'autre part liées par la relation naturelle  $\nabla \hat{s} = \nabla (a \circ s) = \sigma \circ Ds$  ou  $\sigma$  est antilineaire; par suite  $\nabla \hat{s} = \nabla'' \hat{s}$  et

$$\Omega(\varphi^v, \hat{s}, s) = (-1)^{n-1} (2\pi)^n \varphi^{vn} \langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1} |s|_g^{2n}$$

. Le noyau  $\Omega(\varphi^v, \hat{s}, s)$  admet la décomposition suivante :

$$\tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s) = \sum_{1 \leq p, 1 \leq q \leq n-1} \Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)$$

ou  $\Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)$  est de type  $(p, q)$  en  $z$  et  $(n-p, n-q-1)$  en  $\zeta$ . On peut remarquer que si  $\hat{s}$  coïncide avec la section  $\bar{s}$  de Henkin et Leiterer,  $\sum_{1 \leq q \leq n-1} \Omega_q^0(\varphi^v, \bar{s}, s)$  n'est autre que le noyau  $\Omega^0$  défini par Henkin et Leiterer ([2], §2.4 et [3], §4. 5) pour démontrer la formule

de Koppelman pour les  $(0, q)$ -formes différentielles : ceci résulte du fait que la forme de connexion  $H^{-1}\partial H$  qui intervient dans la définition de  $\Omega(\varphi^v, \hat{s}, s)$  ne dépend que de la variable  $z$ . On pose  $\Omega_{-1}^0 = \Omega_n^0 = 0$ .

Pour simplifier les expressions ultérieures, nous noterons  $\tilde{\Omega}$  et  $\Omega_q^p$  les noyaux  $\Omega(\varphi^v, \hat{s}, s)$  et  $\Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)$  lorsqu'il ne risque pas d'y avoir de confusion.

Designons par  $c(\tilde{T}(M \times M)) = D^2$  et  $c(\tilde{T}^*(M \times M)) = \nabla^2$  les formes de courbure des fibrés  $\tilde{T}(M \times M)$  et  $\tilde{T}^*(M \times M)$  pour les connexions  $D$  et  $\nabla$ ; elles sont de bidegré  $(1, 1)$  et ne dépendent que de la variable  $z$ .

LEMME 2. 1. – On a sur  $M \times M \setminus \Delta(M)$ .

$$\bar{\partial}\Omega = (-1)^{n-1}(2\pi)^n \varphi^{vn} \langle \hat{s}, s \rangle^n [\langle \hat{s}, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1}$$

$$+ (n-1) \langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge \langle \nabla \hat{s}, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-2}]$$

. et donc croaunesingularited'ordre $2n-2$ surladiagonale.

Si de plus  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$  on a  $\bar{\partial}\tilde{\Omega} = 0$ .

Dimonstration. – Calculons tout d'abord

$$d[\langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1} \langle \hat{s}, s \rangle^n]$$

. On a

$$d\langle \hat{s}, s \rangle = \langle \nabla \hat{s}, s \rangle + \langle \hat{s}, Ds \rangle$$

$$d[\langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1} \langle \hat{s}, s \rangle^n] = \langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle + \langle \hat{s}, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \quad d(\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1} = (n-1)[\langle c(\tilde{T}^*(M \times M)) \wedge \hat{s}, Ds \rangle$$

$$- \langle \nabla \hat{s}, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle] \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-2}$$

. D'ou

$$d[\langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1} \langle \hat{s}, s \rangle^n] = 1(\langle \hat{s}, s \rangle)^{n+1} [\langle \hat{s}, s \rangle (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^n$$

$$+ \langle \hat{s}, s \rangle \langle \hat{s}, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1}$$

$$- (n-1) \langle \hat{s}, s \rangle \langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle c(\tilde{T}^*(M \times M)) \wedge \hat{s}, Ds \rangle$$

$$- \langle \nabla \hat{s}, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle] \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-2}$$

$$- n(\langle \nabla \hat{s}, s \rangle + \langle \hat{s}, Ds \rangle) \wedge \langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1}]$$

$$\text{or } \langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge \langle \hat{s}, Ds \rangle = 0$$

$$\langle \hat{s}, s \rangle (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^n = n \langle \nabla \hat{s}, s \rangle \wedge \langle \hat{s}, Ds \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s}, Ds \rangle)^{n-1}$$

(ilsuffitdereprendrelascalculsdulemme3de[1]).

Revenons au noyau  $\tilde{\Omega}$ , comme  $\varphi$  est holomorphe et  $\nabla \hat{s} = \nabla'' \hat{s}$ , on a pour des raisons de degré  $\bar{\partial} \tilde{\Omega} = (-1)^{n-1} (2\pi)^n \varphi^{vn}$

$$\times \left\{ \langle \hat{s} c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s} Ds \rangle)^{n-1} + (n-1) \langle \hat{s} Ds \rangle \wedge \langle \nabla \hat{s} c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \nabla \hat{s} Ds \rangle)^{n-2} \right\} \langle \hat{s}, s \rangle$$

, tudionsmaintnantlasingularitede $\bar{\partial} \tilde{\Omega}$  en  $z = \zeta$ . Par définition de  $\hat{s}$ , on a  $(\hat{s}, s) = |s|_g$  et si  $z$  et  $\zeta$  varient dans des compacts de  $M$ , les formes différentielles  $c(\tilde{T}(M \times M))$ ,  $\nabla \hat{s}$  et  $Ds$  sont bornées donc :  $\bar{\partial} \tilde{\Omega} = O(|s|_g^{-2n+2})$  car  $|\hat{s}| = |\sigma s| = O(|s|_g)$ .

**THÉORÈME 2.2.** – Soient  $D$  un domaine relativement compact à bord  $C^1$  par morceaux de la variété de Stein  $M$  et  $v2\chi$ . Si  $f$  est une  $(p, q)$ -forme différentielle continue sur  $\bar{D}$ , telle que  $\bar{\partial} f$  soit aussi continue sur  $\bar{D}$ ,  $0p, qn$ , on a pour  $z \in D$  (2. 1)  $f(z) =$

$$(-1)^{p+q} \left[ \int_{\zeta \in \partial D} f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(z, \zeta) - \int_{\zeta \in D} \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(z, \zeta) \right. \\ \left. + \bar{\partial}_z \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge \Omega_{q-1}^p(z, \zeta) + (-1)^{p+q+1} \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge P_q^p(z, \zeta) \right]$$

où  $\Omega_q^p(z, \zeta) = \Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta)$  et  $P_q^p(z, \zeta)$  est la partie de bidegre  $(p, q)$  en  $z$  de an.

*Remarque 1.* – Si  $p = 0$ ,  $P_q^p = 0$  car  $c(\tilde{T}(M \times M))$  est de bidegre  $(1, 1)$  en  $z$ , on retrouve donc la formule (2. 4. 6) de [2].

*Remarque 2.* – Si la metrique 0 est telle que  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$ , on obtient la formule de Koppelman classique pour les  $(p, q)$ -formes différentielles.

*Démonstration.* – La méthode utilisée 1C1 est la meme que celle de la démonstration du théorème 4. 5.2 de [3]. II nous a semble plus clair d'en rappeler 1C1 les principales etapes.

II suffit de prouver pour toute forme différentielle  $g$  de bidegre  $(n-p, n-q)$ ,  $C^\infty$  a support compact dans  $D$ , que

$$\int_{z \in D} f(z) \wedge g(z) = (-1)^{p+q} \left[ \int_{(z, \zeta) \in D \times \partial D} f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(z, \zeta) \wedge g(z) \right. \\ \left. - \int_{(z, \zeta) \in D \times D} \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(z, \zeta) \wedge g(z) \right]$$

$$+ \int_{(z, \zeta) \in D \times D} f(\zeta) \wedge \Omega_{q-1}^p(z, \zeta) \wedge \bar{\partial}_z g(z) - \int_{(z, \zeta) \in D \times D} f(\zeta) \wedge P_q^p(z, \zeta) \wedge g(z). \text{ Par des considérations de bidegre}$$

et  $\Omega_{q-1}^p$  par  $\tilde{\Omega}$ ,  $P_q^p$  par  $\bar{\partial} \tilde{\Omega}$  ainsi que  $\partial f$  et  $\partial g$  par  $df$  et  $dg$ . On doit donc démontrer l'égalité

$$(2'.2) \int_{z \in D} f(z) \wedge g(z)$$

$$= (-1)^{p+q} \left[ \int_{(z, \zeta) \in D \times \partial D} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) - \int_{(z, \zeta) \in D \times D} d_\zeta f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) \right]$$

$$+ \int_{(z,\zeta) \in D \times D} f(\zeta) \wedge \Omega(z, \zeta) \wedge d_z g(z) - \int_{(z,\zeta) \in D \times D} f(\zeta) \wedge \bar{\partial}_{z,\zeta} \Omega(z, \zeta) \wedge g(z)$$

. *Grâce aux propriétés des, on peut trouver un voisinage*  $U_\Delta \subset M \times M$  de la diagonale  $\Delta = \{(z, z) | z \in M\}$  tel que pour tout  $z$  fixe dans  $M$ ,  $s(z, \zeta)$  soit biholomorphe pour tout  $\zeta \in M$  tel que  $(z, \zeta) \in U_\Delta$ . On considère les ouverts

$$U_\epsilon = \{(z, \zeta) \in U_\Delta \times U_\Delta | |s|_g < \epsilon\}, \quad \epsilon > 0$$

. *Comme*  $D \subset \subset M$ , pour  $\epsilon$  assez petit,  $\partial U_\epsilon \cap (D \times D)$  est lisse.

Nous allons appliquer la formule de Stokes à la forme différentielle  $f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z)$  sur l'ouvert  $D_\epsilon = D \times D \setminus U_\epsilon$ .

Nous choisissons  $\epsilon$  pour que

$$\partial D_\epsilon \cap (\text{supp } g \times M) = (D \times \partial D \cup \partial U_\epsilon) \cap (\text{supp } g \times M)$$

$$\begin{aligned} \text{, alors } \int_{(z,\zeta) \in D \times \partial D} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) - \int_{(z,\zeta) \in \partial U_\epsilon} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) \\ = \int_{(z,\zeta) \in D_\epsilon} d_{z,\zeta} (f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z)) \end{aligned}$$

$$\cdot \text{Ord}_{z,\zeta} (f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z)) = d_\zeta f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z)$$

$$+ (-1)^{p+q} f(\zeta) \wedge d_{z,\zeta} \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) + (-1)^{p+q+1} f(\zeta) \wedge \Omega(z, \zeta) \wedge d_z g(z)$$

et pour des raisons de bidegré on peut remplacer  $d_{z,\zeta} \tilde{\Omega}$  par  $\bar{\partial}_{z,\zeta} \tilde{\Omega}$ , on en déduit donc que

$$\begin{aligned} (2. 3) \quad \int_{(z,\zeta) \in D \times \partial D} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) - \int_{(z,\zeta) \in \partial U_\epsilon} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) \\ = \int_{(z,\zeta) \in D_\epsilon} d_\zeta f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) + (-1)^{p+q} \int_{(z,\zeta) \in D_\epsilon} f(\zeta) \wedge \bar{\partial}_{z,\zeta} \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) \\ + (-1)^{p+q+1} \int_{(z,\zeta) \in D_\epsilon} f(\zeta) \wedge \Omega(z, \zeta) \wedge d_z g(z) \end{aligned}$$

. *Il est clair que*  $\tilde{\Omega}$  ayant une singularité d'ordre  $2n-1$  au voisinage de la diagonale et  $\bar{\partial}_{z,\zeta} \tilde{\Omega}$  une singularité d'ordre  $2n-2$ , ces deux formes différentielles sont localement intégrables sur  $D \times \bar{D}$  et par conséquent les intégrales du second membre de (2. 3) tendent vers les intégrales correspondantes de (2.2) quand  $\epsilon \rightarrow 0$ . Il reste donc à montrer que

$$(2. 4) \quad \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{(z,\zeta) \in \partial U_\epsilon} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(z, \zeta) \wedge g(z) = (-1)^{p+q} \int_{z \in D} f(z) \wedge g(z).$$

Après usage d'une partition de l'unité sur le support de  $g$ , on peut supposer que le support de  $g$  est contenu dans un ouvert de carte  $U$  de  $M$ . Soit  $V$  un ouvert tel que  $\text{supp } g \subset V \subset \subset U$ .

Si  $\epsilon$  est assez petit, les conditions  $z \in V$  et  $(z, \zeta) \in U_\epsilon$  impliquent  $\zeta \in U$ . Avec les notations du paragraphe 1, le noyau  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$  admet pour  $(z, \zeta) \in V \times U$  l'expression en coordonnées locales

$$\tilde{\Omega}(z, \zeta) = (n-1)!(2i\pi)^n \varphi^{vn} e'_{z, \zeta}(\hat{u}) \wedge \omega_{z, \zeta}(u) - |u|_9^{2n} + O(|u|_9^{-2n+2})$$

. En particulier sur  $\partial U_\epsilon \cap (V \times (U \cap \bar{D}))$

$$\Omega(z, \zeta) = (n-1)!(2i\pi)^n$$

cp  $0'_{z, \zeta}(\hat{u}) \wedge 0_{z, \zeta}(u) - \epsilon^{2n} + O(\epsilon^{-2n+2})$ . Or la mesure de l'ensemble  $\partial U_\epsilon \cap (V \times U)$  est un  $0$  ( $\epsilon^{2n-1}$ ), il en résulte que (2.4) se déduira de

$$(2.5) \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{(z, \zeta) \in \partial U_\epsilon \cap (V \times U)} f(\zeta) \wedge K(z, \zeta) \wedge g(z) = (-1)^{p+q} \int_{z \in V} f(z) \wedge g(z)$$

ou

$$K(z, \zeta) = (n-1)!(2i\pi)^n \varphi^{vn} 0'_{z, \zeta}(\hat{u}) \wedge 0_{z, \zeta}(u) - \epsilon^{2n}$$

. Or c'est la section  $\bar{s}$  (cf. [3], p. 176-177) pour la section  $\bar{s}$  et donc pour  $\hat{s}$  car ces deux sections ont les mêmes propriétés (cf. [3], §4.3.1).

Le théorème est ainsi démontré.

**COROLLAIRE 2.3.** – Le noyau  $\Omega(\varphi^v, \hat{s}, s)$  définit un courant sur  $M \times M$  qui vérifie

$$\bar{\partial} \tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s) = [\Delta] + P$$

où  $[\Delta]$  est le courant d'intégration sur la diagonale  $\Delta$  de  $M \times M$  et  $P$  la forme différentielle localement intégrable qui coïncide avec  $\partial \tilde{\Omega}$  sur  $M \times M \setminus \Delta(M)$ . En particulier si  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$ , alors  $\partial \tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s) = [\Delta]$ .

Ce résultat n'est autre que l'interprétation en terme de courants de la formule (2.1); il montre que le courant d'intégration  $[\Delta]$  n'est autre que le résidu au sens de Griffiths et Harris ([10], p. 369) de la forme différentielle  $\Omega(\varphi^v, \hat{s}, s)$ .

### 3. Transformée de Bochner-Martinelli

On considère une hypersurface réelle  $V$  fermée, orientée de classe  $C^{1+\alpha}$ ,  $\alpha > 0$ , dans un ouvert  $U$  de la variété de Stein  $M$ , telle que  $U \setminus V$  ait exactement deux composantes connexes  $U^+$  et  $U^-$ .

On suppose que l'orientation sur  $V$  est celle obtenue lorsque l'on considère que  $V$  est la frontière de  $U^+$ .

Si  $f$  est une  $(p, q)$ -forme différentielle de classe  $C^1$  sur  $V$ , à support compact on appelle transformée de Bochner-Martinelli de  $f$  la forme différentielle  $F$  définie sur  $U \setminus V$  par

$$F(z) = \int_{\zeta \in V} f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta)$$

. Dans [6] nous avons déjà étudié les propriétés de  $F$ , lorsque  $f$  est une  $(0, q)$ -forme différentielle, les résultats  $(p, q)$ -formes différentielles.

Les notations sont celles de [6], §3. On suppose que

$$V = \{z \in M / p(z) = 0\}, \quad p \in C^{1+\alpha}(M)$$

. Si  $f \in C_{p,q}(V)$  on notera  $f_t$  sa projection sur l'espace quotient de  $C_{p,q}(V)$  par les formes différentielles normales complexes. Si  $F$  est une  $(p, q)$ -forme différentielle continue sur  $U^+$  ou  $U^-$  nous dirons qu'elle se prolonge continument à  $U^\pm \cup V$  modulo  $\bar{\partial}p$  s'il existe une  $(p, q)$ -forme différentielle  $\tilde{F}$  continue sur  $U^\pm \cup V$  telle que  $F - \tilde{F} = \bar{\partial}p \wedge G$  sur  $U^\pm$ ,  $G$  étant une forme différentielle continue sur  $U^\pm$  de bidegré  $(p, q - 1)$ .

**THÉORÈME 3. 1.** – Soit  $f$  une  $(p, q)$ -forme différentielle,  $C^1$  sur  $V$ , à support compact. La transformée de Bochner-Martinelli de  $f$

$$F(z) = \int_{\zeta \in V} f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta)$$

admet, modulo  $\bar{\partial}p$ , des prolongements continus à  $U^+ \cup V$  et  $U^- \cup V$  notes  $F^+$  et  $F^-$  et on a

$$F_t^+ - F_t^- = (-1)^{p+q} f_t$$

. *Démonstration.* – II s'agit d'un problème local, on peut donc supposer que  $U$  est un domaine décarté de  $M$ .

Choisissons des coordonnées et un repère trivialisant de  $\tilde{T}(M \times M)$  sur cet ouvert, on a alors d'après le paragraphe 1

$$(3. 1) \quad \Omega(\varphi^v, \hat{s}, s) = (n-1)!(2i\pi)^n \varphi^{vn} \bar{\omega}'_{z,\zeta}(\hat{u}) \wedge \omega_{z,\zeta}(u) |u|_9^{2n} + O(|u|^{-2n+2\epsilon})$$

si  $(z, \zeta) \in U \times U \setminus \Delta(U)$ ,  $z$  et  $\zeta$  variant dans des compacts de  $M$ .

Pour des raisons de degré

$$F(z) = \int_{\zeta \in V} f(\zeta) \wedge \Omega(\varphi^v, \hat{s}, s)$$

et par conséquent grâce à (3. 1) la forme  $F$  est somme d'un terme continu au voisinage de  $V$  et de la forme

$$F_0(z) = (n-1)!(2i\pi)^n \int_{\zeta \in V} f(\zeta) \wedge \varphi^{vn}(z, \zeta) \bar{\omega}'_{z,\zeta}(\hat{u}) \wedge \omega_{z,\zeta}(u) |u|_9^{2n}$$

. Lethormersultedoncduthormeanaloguemontrepour  $F_0$  dans [6] (Prop. 2. 3. 1).

*Remarque.* – Dans [6] nous avons étudié lorsque  $f$  est une  $(n, n-q-1)$ -forme différentielle

$$G(\zeta) = \int_{z \in V} f(z) \wedge \Omega_q^0(\varphi^v, \bar{s}, s)(z, \zeta) = \int_{z \in V} f(z) \wedge \Omega^0(\varphi^v, \bar{s}, s)(z, \zeta)$$

$$\text{où } \Omega^0 = \sum_{0qn-1} \Omega_q^0.$$

Il n'est pas surprenant que  $F$  et  $G$  possèdent les memes propriétés au voisinage de  $V$ . En effet d'apres (3. 1) et le lemme 2. 3.5de [6], si  $\Omega^n = \sum_{0qn-1} \Omega_q^n$ ,

$$\Omega^n(\varphi^v, \bar{s}, s)(z, \zeta) - \Omega^0(\varphi^v, \bar{s}, s)(\zeta, z)$$

possede une singularité d'ordre  $2n - 2$  en  $z = \zeta$ .

#### 4. Formule de Koppelman-Leray

Sur  $M \times M \times [0, 1]$  on designe par  $\bar{T}^*(M \times M \times [0, 1])$  le fibré vectoriel image reciproque de  $T^*(M)$  par l'application  $(z, \zeta, \lambda) \mapsto z$ .

On notera  $0^*$  la metrique induite par la metrique  $0$  de  $T(M)$  sur ce fibré.

Soit  $\Delta$  la connexion hermitienne sur  $\bar{T}^*(M \times M \times [0, 1])$  relative à la metrique  $0^*$ , holomorphe en les variables  $(z, \zeta)$  et invariante par translation dans la direction  $X$ .

Si  $C_k^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}')$  designe l'espace des formes différentielles  $C^\infty$  de degre  $k$  sur  $M \times M \times [0, 1]$  à valeurs dans  $\bar{E}^* = \bar{T}^*(M \times M \times [0, 1])$ , on a la décomposition suivante

$$C_k^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}') = \bigoplus_{p+q+r=k} C_{p,q,r}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}')$$

$o\mathcal{L}C_{p,q,r}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}^*)$  designe l'espace des formes différentielles de bidegre  $(p, q)$  en  $(z, \zeta)$  et de degre  $r$  en  $X$ .

La connexion  $A$  se décompose en  $\Delta' + \Delta''$  ou

$$\Delta'$$

$$: C_{p,q,r}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}^*) \rightarrow C_{p+1,q,r}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}') \text{ Delta}'' : C_{p,q,r}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}')$$

$$\rightarrow C_{p,q+1,r}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}') \oplus C_{p,q,r+1}^\infty(M \times M \times [0, 1], \bar{E}')$$

. tudionsl'expressionde $\Delta$  en coordonnées locales. Choisissons une trivialisation de  $\bar{T}^*(M \times M \times [0, 1])$  et notons  $v^*$  l'expression d'une section  $t^*$  de  $\bar{T}^*(M \times M \times [0, 1])$  also

$$\Delta' t^* = \bar{H}(\partial_{z,\zeta}(\bar{H}^{-1} v^*))$$

011  $H$  est la matrice de la métrique  $0$  dans la trivialisation correspondante de  $T(M)$

$$\Delta'' t^* = (\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda) v^*$$

. Soit  $D$  un ouvert relativement compact, bord  $C^1$  par morceau de  $M$  et  $(s^*, \chi^*)$  une section de Leray pour  $(D, s, \varphi)$  (cf. §1).

Comme Henkin et Leiterer ([3], §4. 5), on pose pour tout  $\lambda \in [0, 1], z \in D$  et  $\zeta \in V'_{\partial D}$  tel que  $\langle s^*(z, \zeta), s(z, \zeta) \rangle \neq 0$

(4.1)  $t^*(z, \zeta, \lambda) = (1-\lambda)s^*(z, \zeta)\langle s^*(z, \zeta), s(z, \zeta) \rangle + \lambda \hat{s}(z, \zeta) |s(z, \zeta)|_g^2$ . D'après les propriétés de  $\varphi, s$  et  $s^*$  l'application

$$(z, \zeta, \lambda) \mapsto \varphi^{\max(\chi, \chi^*)}(z, \zeta) t^*(z, \zeta, \lambda)$$

definit une section  $C^1$  de  $\bar{T}^*(M \times M \times [0, 1])$  sur un voisinage de  $D \times \partial D \times [0, 1]$  dans  $D \times M \times [0, 1]$ . On en déduit que pour tout entier  $v \max(\chi, \chi^*)$  la forme différentielle  $\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) = (-1)^{n-1} / (2\pi)^n \varphi^{vn} \langle t^*, Ds \rangle \wedge (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^{n-1}$  est continue sur un voisinage de  $D \times \partial D \times [0, 1]$  dans  $D \times M \times [0, 1]$ .

LEMME 4. 1. – On a les égalités suivantes

$$\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)|_{\lambda=0} = \tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$$

$$\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)|_{\lambda=1} = \tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)$$

. *Démonstration.* – D'après l'expression (4.1)  $\det^*$  il suffit de montrer que pour toute fonction  $\mu$  de classe  $C^1$ , définie sur un ouvert de  $M \times M$  contenant le domaine de définition d'une section  $s^*$  de  $\bar{T}^*(M \times M)$  on a

$$\langle \mu s^*, Ds \rangle \wedge (\langle \Delta''(\mu s^*), Ds \rangle)^{n-1} = \mu^n \langle s^*, Ds \rangle \wedge (\langle \Delta'' s^*, Ds \rangle)^{n-1}$$

; on applique cette formule successivement avec  $\mu = \langle s^*, s \rangle^{-1}$  pour  $\lambda = 0$  et  $\mu = \langle \hat{s}, s \rangle^{-1} = |s|_g^{-2}, s^* = \hat{s}$  pour  $\lambda = 1$ .

La formule résulte elle-même immédiatement du fait que

$$\langle \mu s^*, Ds \rangle \wedge \langle d'' \mu \wedge s^*, Ds \rangle = -\mu d'' \mu \wedge \langle s^*, Ds \rangle \wedge \langle s^*, Ds \rangle = 0$$

LEMME 4. 2. – Soit  $W \times [0, 1]$  le domaine de définition de  $\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s), W \subset D \times M$ . Pour tout  $(z, \zeta, \lambda) \in W \times [0, 1]$ , on a  $(\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) = (-1)^{n-1} (2\pi)^n \varphi^{vn} [\langle t^*, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^{n-1}$

$$+ (n-1) \langle t^*, Ds \rangle \wedge \langle \Delta'' t^*, c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s \rangle \wedge (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^{n-2}]$$

. Si de plus  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$ , on a  $(\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) = 0$ .

*Démonstration :*

$$(\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) = (-1)^n (2\pi)^n \varphi^{vn} [(\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^n + \langle t^*, D^2 s \rangle \wedge (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^{n-1}$$

$$-(n-1)\langle t^*, Ds \rangle (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle - \langle \Delta'' t^*, D^2 s \rangle)$$

$$\wedge (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^{n-2}]$$

$$\text{or } \Delta''^2 = 0, D^2 s = c(\tilde{T}(M \times M)) \wedge s.$$

Considerons une trivialisaton de  $\overline{T}^*(M \times M \times [0, 1])$ , soit  $v^*$  l'expression de  $t^*$  dans cette trivialisaton et  $u$  l'expression de  $s$  dans la trivialisaton correspondante de  $\tilde{T}(M \times M)$

$$\varphi^{vn} (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^n = (-1)^{n(n-1)/2} n! \left( \bigwedge_{j=1}^n (\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda)(\varphi^v v_j^*) \right) \wedge (n \wedge du_k + ((H^{-1} \partial H) \wedge u)_k k = 1).$$

On reprend alors la démonstration du lemme 4. 5.4 de [3] : on a  $\sum_{k=1}^n \varphi^v v_k^* u_k = \varphi^v$  par définition de  $t^*$  les fonctions  $\varphi$  et  $u_k$  étant holomorphes en  $(z, \zeta)$  et indépendantes de  $\lambda$ , on en déduit

$$\sum_{k=1}^n u_k (\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda)(\varphi^v v_k^*) = 0$$

$n$

d'ou  $k1 \bigwedge_{j=1}^n (\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda)(\varphi^v v_k^*) = 0$  car le membre de gauche est continu d'après les propriétés des sections de Leray et l'ensemble  $\{(z, \zeta, \lambda) \in W \times [0, 1] | s(z, \zeta) \neq 0\}$  est dense dans  $W \times [0, 1]$ . On a donc :  $\varphi^{vn} (\langle \Delta'' t^*, Ds \rangle)^n = 0$  et le lemme est démontré.

Nous allons maintenant pouvoir généraliser au cas des  $(p, q)$ -formes différentielles la formule de Koppelman-Leray donnée par Henkin et Leiterer ([3], théorème 4. 5.3).

**THÉORÈME 4. 3.** – Soient  $D$  un domaine relativement compact à bord  $C^1$  par morceaux de la variété de Stein  $M$ ,  $(s^*, \chi^*)$  une section de Leray pour  $(D, s, \varphi)$  et  $v$  un entier plus grand que  $\max(2\chi, \chi^*)$ . On suppose de plus que toutes les dérivées de  $(\varphi^v s^* / \langle s^*, s \rangle)(z, \zeta)$  qui sont d'ordre 2 en  $z$  et d'ordre 1 en  $\zeta$  sont continues pour tout  $(z, \zeta)$  dans un voisinage  $W$  de  $D \times \partial D$  dans  $D \times M$ . Alors pour toute  $(p, q)$ -forme différentielle  $f$  continue sur  $\overline{D}$  telle que  $\bar{\partial} f$  soit aussi continue sur  $\overline{D}$ ,  $0 \leq p, q \leq n$ , on a

$$\begin{aligned} (-l)f(z) &= \int_{\zeta \in \partial D} f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(\varphi^v, s^*, s)(z, \zeta) - \int_{\zeta \in D} \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta) \\ &\quad - \int_{(\zeta, \lambda) \in \partial D \times I_0} .1l \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge \overline{\Omega}_q^p(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta, \lambda) \\ &\quad + \bar{\partial}_z \left( \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge \Omega_{q-1}^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta) \right) \end{aligned}$$

$$+ \int_{(\zeta, \lambda) \in \partial D \times I_0} f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}_{q-1}^p(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta, \lambda)$$

$$+ (-1)^{p+q+1} \left[ \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge P_q^p(z, \zeta) - \int_{(\zeta, \lambda) \in \partial D \times [0,1]} f(\zeta) \wedge Q_q^p(z, \zeta, \lambda) \right], \quad z \in D$$

, où  $\Omega_q^p(\varphi^v, s^*, s)$ ,  $\Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)$ ,  $\bar{\Omega}_q^p(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$ ,  $P_q^p$  et  $Q_q^p$  désignent respectivement les parties de type  $(p, q)$  en  $z$  de  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$ ,  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, s, s)$ ,  $\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, s, s)$ ,  $\bar{\partial}_{z, \zeta} \tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)$ ,  $(\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$ .

*Remarque 1.* – Si  $p = 0$ ,  $P_q^p = Q_q^p = 0$  car  $c(\tilde{T}(M \times M))$  est de bidegre  $(1, 1)$  en  $z$ , on retrouve donc la formule (4. 5. 32) de [3].

*Remarque 2.* – Si la métrique 0 est telle que  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$  alors  $P_q^p = Q_q^p = 0$  et on obtient la généralisation aux variétés de Stein de la formule de Koppelman-Leray pour les  $(p, q)$ -formes différentielles de  $C^n$ .

En suivant la méthode utilisée par Henkin et Leiterer dans la démonstration du théorème 4. 5.3 de [3], il suffit, pour prouver le théorème 4. 3, d'appliquer la formule de Stokes à la forme différentielle  $f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$ .

**COROLLAIRE 4.4.** – *Sous les hypothèses du théorème 4. 3, si de plus  $s^*(z, \zeta)$  dépend holomorphiquement de  $z \in D$ ,  $q \geq 1$  et  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$ , alors*

$$f(z) = (-1)^{p+q} \left[ \bar{\partial}_z \left( \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge \Omega_{q-1}^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta) \right. \right.$$

$$+ \int_{(\zeta, \lambda) \in \partial D \times [0,1]} f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}_{q-1}^p(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta, \lambda) - \left. \left. \int_{\zeta \in D} \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge \Omega_q^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta) \right. \right.$$

$$\left. \left. + \int_{(\zeta, \lambda) \in \partial D \times [0,1]} \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}_q^p(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta, \lambda) \right] \right]$$

. En particulier pour toute  $(p, q)$ -forme différentielle continue sur  $\bar{D}$  telle que  $\bar{\partial} f = 0$  sur  $D$

$$g(z) = (-1)^{p+q} \left( \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge \Omega_{q-1}^p(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta) \right.$$

$$\left. + \int_{(\zeta, \lambda) \in \partial D \times [0,1]} f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}_q^p(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta, \lambda) \right)$$

est une solution continue de l'équation  $\bar{\partial} g = f$  dans  $D$ .

*Démonstration.* – Cela se déduit immédiatement du théorème 4. 3 car si  $s^*(z, \cdot)$  est holomorphe en  $z$ ,  $\Omega_q^p(\varphi^v, s^*, s) = 0$  dès que  $q \geq 1$  et comme  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$ ,  $P_q^p = Q_q^p = 0$  d'après les lemmes 2. 1 et 4.2.

Nous allons maintenant prouver une autre formule de Leray-Koppelman, analogue à celle du théorème 1 de [1]. Une telle formule pourrait permettre d'aborder des problèmes de division dans les ouverts des variétés de Stein comme l'a fait Berndtsson [9] pour les ouverts de  $C^n$ .

Dans toute la suite du paragraphe, on considerera un domaine  $D$  relativement compact a bord  $C^1$  par morceaux de la variété de Stein  $M$ ,  $(s^*, \chi^*)$  une section de Leray pour  $(D, s, \varphi)$  vérifiant :

- $s^*$  est une section de classe  $C^2$  de  $\tilde{T}^*(M \times M)$  définie sur  $\bar{D} \times D$ .
- Pour tout compact  $L$  de  $D$ , il existe des constantes positives  $c_1(L), c_2(L)$  et  $\eta(L)$  telles que si  $d(z, \zeta)$  designe la distance entre  $z, \zeta$  on ait

$$|s^*(z, \zeta)|_{g^*} c_1(L) d(z, \zeta)$$

$$|\langle s^*(z, \zeta), s(z, \zeta) \rangle| c_2(L) (d(z, \zeta))^2$$

si  $d(z, \zeta) < \eta(L)$  pour  $\zeta \in \bar{D}$  et  $z \in L$ .

Remarquons que de telles sections existent: par exemple  $\hat{s}$ .

On désignera par  $K$  une forme différentielle de classe  $C^1$  sur  $\bar{D} \times \bar{D} \setminus \Delta(\bar{D})$  de degre  $2n - 1$  telle que :

1.  $dK = R$  sur  $\bar{D} \times \bar{D} \setminus \Delta(\bar{D})$ , ou  $R$  est une forme différentielle localement intégrable sur  $\bar{D} \times D$ .

2. Pour tout compact  $L$  de  $D$  il existe une constante  $c_3(L)$  telle que

$$|K - \tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)|_{c_3(L)} (d(z, \zeta))^{-2n+2}$$

si  $\zeta \in \bar{D}$  et  $z \in L$ . 3.  $K$  est de bidegre  $(n, n-1)$ .

**THÉORÈME 4. 5.** – *Sous les hypotheses ci-dessus, si  $f$  est une  $(p, q)$ -forme différentielle continue sur  $\bar{D}$  telle que  $\bar{\partial}f$  soit aussi continue sur  $\bar{D}$ ,  $0 \leq p, q \leq n$ , on a pour tout  $z \in D$*

$$\begin{aligned} (-1)^{p+q} f(z) &= \int_{\zeta \in \partial D} f(\zeta) \wedge K_q^p(z, \zeta) - \int_{\zeta \in D} \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \wedge K_q^p(z, \zeta) \\ &\quad + \bar{\partial}_z \left[ \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge K_{q-1}^p(z, \zeta) \right] + (-1)^{p+q-1} \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge R_q^p(z, \zeta) \end{aligned}$$

.  $K_q^p, R_q^p$  designant les composantes de bidegre  $(p, q)$  en  $z$  et  $(n-p, n-q-1)$  en  $\zeta$  de  $K$  et  $R$ , avec la convention  $K_{p,-1} = 0$ .

*Démonstration.* – La démonstration est analogue à celle de la formule de Koppelman (théorème 2.2) (voir aussi [1] démonstration du théorème 1).

Grâce aux propriétés 1 et 3 du noyau  $K$  en appliquant la méthode utilisée au début de la démonstration du théorème 2.2 on se ramene à démontrer la formule 2.4 ou  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)$  est remplacé par  $K$ , soit en gardant les memes notations

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_{(z, \zeta) \in \partial U_\epsilon \cap (V \times U)} f(\zeta) \wedge K(z, \zeta) \wedge g(z) = (-1)^{p+q} \int_{z \in V} f(z) \wedge g(z)$$

. De plus d'après la propriété 2 de K, il suffit de montrer ce résultat pour  $\tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$ . Puisque nous l'avons déjà démontré lorsque  $s^* = \hat{s}$  il suffit de prouver que si  $I_\epsilon = \int_{(z, \zeta) \in \partial U_\epsilon} f(\zeta) \wedge \Omega(\varphi^v, s^*, s)(z, \zeta) \wedge g(z)$

$$- \int_{(z, \zeta) \in \partial U_\epsilon} f(\zeta) \wedge \tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z)$$

ona  $\lim_{\epsilon \rightarrow 0} I_\epsilon = 0$ .

$$\epsilon \rightarrow 0$$

Dans  $V \times U \times [0, 1]$  on considère la variété à bord

$$X_\epsilon = \{(z, \zeta) \in V \times U \mid d(z, \zeta) = \epsilon\} \times [0, 1]$$

on a

$$\partial X_\epsilon = \{d(z, \zeta) = \epsilon\} \times \{1\} \cup \{d(z, \zeta) = \epsilon\} \times \{0\}$$

. On va appliquer la formule de Stokes la forme différentielle

$$f(\zeta) \wedge \Omega(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) \wedge g(z)$$

et à la variété à bord  $X_\epsilon$  :

$$\int_{\partial X_\epsilon} f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z) = \int_{x_\epsilon} d_{z, \zeta, \lambda}(f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z))$$

. Grâce au lemme 4.1 on a par définition de  $\partial X_\epsilon$

$$I_\epsilon = - \int_{\partial X_\epsilon} f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z)$$

. Par des considérations de degré on voit que  $d_{z, \zeta, \lambda}(f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z))$

$$= (\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda)(f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z))$$

$$= \partial_\zeta f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) \wedge g(z) + (-1)^{p+q+1} f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) \wedge \partial_z g(z)$$

$$+ (-1)^{p+q} f(\zeta) \wedge (\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) \wedge g(z)$$

. Évaluons  $\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$  et  $(\bar{\partial}_{z, \zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$  sur  $X_\epsilon$ .

Puisque nous sommes sur  $V \times U$  nous pouvons exprimer  $\Omega(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$  en coordonnées locales; si  $u, v, \hat{u}, u^*$  sont les expressions de  $s, t^*, \hat{s}, s^*$  dans les coordonnées choisies on a

$$\Omega(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s) = (n-1)!(2i\pi)^n \varphi^{vn} \left( \sum_{j=1}^n (-1)^{j-1} v_j \bigwedge_{k \neq j} (\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda) v_k \right) \wedge (n \wedge du_l + ((H^{-1} \partial H) \wedge u)_l = 1)$$

En fait seule intervient la composante  $\alpha$  de  $\bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$  de degré 1 en  $d\lambda$ .

Puisque

$$v_k = (1-\lambda) u_k^* \langle u^*, u \rangle + \lambda \hat{u}_k \langle \hat{u}, u \rangle$$

,  $cart^*$  est définie par (4. 1)

$$(\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda) v_k = d\lambda (\hat{u}_k \langle \hat{u}, u \rangle - u_k^* \langle u^*, u \rangle) * + (1-\lambda) \bar{\partial}_{z,\zeta} (* u_k^* \langle u^*, u \rangle) + \lambda \bar{\partial}_{z,\zeta} (\hat{u}_k \langle \hat{u}, u \rangle)$$

$\alpha$  vérifie alors d'après les estimations (4.2) et la définition de  $\hat{s}$

$$|\alpha| < C |v| |\hat{u}_k \langle \hat{u}, u \rangle - u_k^* \langle u^*, u \rangle| (d(z, \zeta))^{-2n+4} C' (d(z, \zeta))^{-2n+2}$$

pour  $\zeta \in U$  et  $z \in V$  compact de  $D$ .

De même en utilisant l'expression de  $(\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$  donnée dans le lemme 4.2 ainsi que la définition de  $\hat{s}$  et les estimations (4.2) vérifiées par  $s^*$ , on voit que la composante  $\beta$  de  $(\bar{\partial}_{z,\zeta} + d_\lambda) \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)$  de degré 1 en  $d\lambda$  vérifie  $|\beta| = O(d(z, \zeta)^{-2n+3})$  sur  $V \times U$  au voisinage de la diagonale. Par conséquent

$$d_{z,\zeta,\lambda} (f(\zeta) \wedge \bar{\Omega}(\varphi^v, s^*, \hat{s}, s)(z, \zeta) \wedge g(z))$$

est un  $O(d(z, \zeta)^{-2n+2})$  et comme la mesure de  $X_\epsilon$  est un  $O(\epsilon^{2n-1})$ , on obtient

$$Jim I_\epsilon = 0.$$

$$\epsilon \rightarrow 0$$

*On peut également déduire du théorème 4.5 le corollaire suivant relatif à la solution du  $\bar{\partial}$ .*

**COROLLAIRE 4.6.** – *Sous les hypothèses du théorème 4. 5, si de plus  $s^*(z, \zeta)$  dépend holomorphiquement de  $z \in D$  et si  $dK = 0$ , pour toute  $(p, q)$ -forme différentielle  $f$  continue sur  $\bar{D}$  telle que  $\bar{\partial}f = 0$  sur  $D$ ,  $0 \leq p, 1 \leq q, n$ ,*

$$g(z) = (-1)^{p+q} \int_{\zeta \in D} f(\zeta) \wedge K_{q-1}^p(z, \zeta)$$

est une solution continue de  $\bar{\partial}g = f$  dans  $D$ .

*Remarque 3.* – Pour obtenir un noyau  $K$  vérifiant  $dK = 0$ , il suffit de prendre  $K = \tilde{\Omega}(\varphi^v, s^*, s)$  dans un cas où la métrique  $g$  peut-être choisie telle que  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$ .

*Remarque 4.* – Henkin et Leiterer ont construit dans [3] une section  $s^*$  vérifiant les hypothèses du corollaire 4. 4 lorsque le domaine  $D$  est supposé strictement pseudoconvexe de classe  $C^2$ .

On peut en déduire par des méthodes analogues à celles de Kerzman [4] dans  $C^n$  une section  $s^*$  vérifiant les hypothèses du corollaire 4. 6 et une solution  $g$  vérifiant les estimées  $L^p$ .

*Remarque 5.* – Lorsque  $f$  est une  $p$ -forme différentielle holomorphe le théorème 4. 5 nous donne si  $dK = 0$  la représentation de Cauchy-Leray suivante de  $f$

$$f(z) = (-1)^p \int_{\partial D} f(\zeta) \wedge K_0^p(z, \zeta)$$

.

## 5. Noyaux pour les formes différentielles

à valeurs dans un fibre vectoriel holomorphe  $E$  sur  $M$ , et si  $\Pi_1$  et  $\Pi_2$  désignent les projections de  $M \times M$  sur  $M$ ,  $(z, \zeta) \mapsto z$  et  $(z, \zeta) \mapsto \zeta$ , on notera  $G = Hom(\Pi_2^* E, \Pi_1^* E)$ ; c'est un fibré vectoriel holomorphe sur  $M \times M$  dont les fibres sont données par  $G_{(z, \zeta)} = Hom(F_\zeta, F_z)$ .

Nous allons construire un noyau  $\Lambda$ , c'est-à-dire une forme différentielle  $C^1$  sur  $M \times M \setminus \Delta(M)$  à valeurs dans le fibré vectoriel  $G$ , qui nous permettra d'obtenir une formule de Koppelman pour les formes différentielles à valeurs dans le fibre  $F$ .

LEMME 5. 1. – Il existe une section holomorphe  $\psi$  de  $G$  vérifiant

(i)  $\psi(z, z) = Id_{F_z}$  pour tout  $z \in M$ .

*Démonstration.* – Appliquons le théorème  $B$  de Cartan au faisceau  $G \otimes J_\Delta$  dans la suite exacte

$$0 \rightarrow G \otimes J_\Delta \rightarrow G \rightarrow G|_\Delta \rightarrow 0$$

, où  $J_\Delta$  désigne l'idéal de la diagonale. Il en résulte que le morphisme de restriction

$$H^0(M \times M, G) \rightarrow H^0(\Delta, G|_\Delta) \simeq H^0(M, Hom(F, F))$$

est surjectif, d'où le lemme.

PROPOSITION 5.2. – La forme différentielle  $\Lambda(z, \zeta) = \psi(z, \zeta) \tilde{\Omega}(\varphi^v, \hat{s}, s)(z, \zeta)$  est de classe  $C^1$  sur  $M \times M \setminus \Delta(M)$  et à valeur dans  $G$ , elle vérifie

$$\bar{\partial}\Lambda = [\Delta]. Id_F + P.\psi$$

où  $[\Delta]$  est le courant d'intégration sur la diagonale  $\Delta$  de  $M \times M$  et  $P$  une forme différentielle localement intégrable sur  $M \times M$  proportionnelle à  $c(\tilde{T}(M \times M))$ . En particulier si  $c(\tilde{T}(M \times M)) = 0$  on a  $\bar{\partial}\Lambda = [\Delta] \cdot Id_F$ .

*Démonstration.* – Il suffit d'appliquer le lemme 5. 1 et le corollaire 2. 3 pour obtenir la proposition.

Le courant d'intégration sur la diagonale  $[\Delta]$ , apparait donc également comme le résidu de la forme différentielle  $A$ .

On en déduit alors immédiatement la formule de Koppelman suivante pour les formes différentielles à valeurs dans le fibré vectoriel  $F$ .

**COROLLAIRE 5.3.** – Soient  $D$  un domaine relativement compact à bord  $C^1$  par morceaux de la variété de Stein  $M$  et  $v_2\chi$ . Si  $f$  est une  $(p, q)$  – forme différentielle continue sur  $\bar{D}$ , à valeurs dans  $F$  telle que  $\bar{\partial}f$  soit aussi continue sur  $\bar{D}$ ,  $0 \leq p, q \leq n$ , on a pour  $z \in D$

$$f(z) = \left[ \int_{\zeta \in \partial D} \Lambda(z, \zeta) \wedge f(\zeta) - \int_{\zeta \in D} \Lambda(z, \zeta) \wedge \bar{\partial}_\zeta f(\zeta) \right. \\ \left. + \bar{\partial}_z \int_{\zeta \in D} \Lambda(z, \zeta) \wedge f(\zeta) + (-1)^{p+q+1} \int_{\zeta \in D} P(z, \zeta) \psi(z, \zeta) \wedge f(\zeta) \right]$$

. Remarque. – Lenoyau nous venons de construire pour les formes différentielles à valeurs dans un fibré  $(p, q)$  – formes différentielles acéluides  $(0, q)$  – formes différentielles; en effet

$$C_{p,q}^\infty(M, F) \simeq C_{0,q}^\infty(M, \Lambda^p T^* M \otimes F)$$

. Ceci permet de faire disparaître le terme en courbure  $P_q^p$  dans toutes les formules de Koppelman.

## BIBLIOGRAPHIE

[1] M. ANDERSSON et B. BERNDTSSON, *Henkin-Ramirez Formulas with Weight Factors* (*Ann. de l'Inst. Fourier*,

vol. 32, 1982, P. 91-110).

[2] G. HENKIN et J. LEITERER, *Global Integral Formulas for Solving the  $\bar{\partial}$ -Equation on Stein Manifolds* (*Ann.*

*Pol. Math.*, vol. 39, 1981, P. 93-116).

[3] G. HENKIN et J. LEITERER, *Theory of Functions on Complex Manifolds*, Birkhäuser, Verlag, 1984.

[4] N. KERZMAN, *Hölder and  $L^p$  Estimates for Solution of  $\bar{\partial}u = f$  in Strongly Pseudoconvex Domains* (*Comm.*

*Pure Appl. Math.*, vol. 24, 1971, P. 301-379).

[5] Ch. LAURENT-THIEBAUT, *Formules intégrales de Koppelman sur une variété de Stein* (*Proc. Amer. Math.*

*Soc.*, vol. 90, 1984, p. 221-225).

[6] Ch. LAURENT-THIEBAUT, *Transformation de Bochner-Martinelli dans une variété de Stein*.

[7] I. LIEB, *Die Cauchy-Riemannschen Differentialgleichungen auf streng pseudokonvexen Gebieten* (*Math. Ann.*,

vol. 190, 1971, p. 6-44 et 199, 1972, p. 241-256).

[8] N.  $\varphi$ VRELID, *Integral Representation Formulas and  $L^p$  Estimates for the  $\partial$ -Equation* (*Math. Scand.*, vol. 29, 1971, P. 137-160).

[9] B. BERNDTSSON, *A Formula for Interpolation and Division in  $C^n$*  (*Math. Ann.*, vol. 263, 1983, p. 393-418).

[10] P. GRIFFITHS et J. HARRIS, *Principles of Algebraic Geometry*, Wiley-interscience, New York, 1978.

(Manuscrit reyu le 12 decembre 1986,

revise le 1<sup>er</sup> juin 1987).

J.-P. Demailly

Université de Uscroble I,

Institut Fourier, B.P. 74,

L.A. au C.N.R.S. n<sup>o</sup>188,

38400 Saint-Martin d'Herès

C. Laurent-Thiébaud

Université Paris-VI,

Analyse complexe et géométrie,

L.A. au C.N.R.S. n<sup>o</sup>213,

4, place Jussieu,

75252 Paris Cedex 05.

4<sup>e</sup> SÉRIE – TOME 20 – 1987 – N<sup>o</sup>4