

Compte-rendu de recherche

Louis IOOS

Mon domaine de recherche est la géométrie différentielle, en particulier Kählerienne et symplectique. Plus précisément, je travaille sur la quantification géométrique et ses aspects semi-classiques. L'objectif de la quantification est d'associer à un espace de phases classique, ici une variété symplectique (X, ω) , un espace de Hilbert d'états quantiques H . Cette association est supposée envoyer l'algèbre des observables classiques, ici l'espace $\mathcal{C}^\infty(X)$ muni de sa structure de Poisson canonique, vers l'algèbre des opérateurs bornés de H . En *quantification de Berezin-Toeplitz*, on munit (X, ω) de certaines structures supplémentaires, et l'espace de Hilbert associé est de la forme $H = \oplus_{p \in \mathbb{N}} \mathcal{H}_p$. Dans ce contexte, un résultat asymptotique lorsque p tend vers l'infini décrit la *limite semi-classique*, lorsque l'échelle devient si grande que l'on récupère les lois de la mécanique classique à partir des lois de la mécanique quantique.

Mon travail porte sur une version géométrique de la théorie de Berezin-Toeplitz, développée par Ma et Marinescu, qui marche pour toute variété symplectique préquantifiée.

1 Cadre

Soit (X, ω) une variété symplectique compacte de dimension $2n$, et soit (L, h^L) un fibré en droites hermitien au-dessus de X , muni d'une connection hermitienne ∇^L dont la courbure R^L satisfait la *condition de préquantification*:

$$\omega = \frac{\sqrt{-1}}{2\pi} R^L. \quad (1.1)$$

On munit X de la métrique riemannienne g^{TX} induite par ω , et pour $p \in \mathbb{N}$, on note L^p la p -ième puissance tensorielle de L . On considère aussi un fibré hermitien (E, h^E) auxiliaire au-dessus de X , muni d'une connection hermitienne ∇^E .

Considérons le cas où J provient d'une structure complexe, c'est à dire que (X, J, ω) est une variété de Kähler munie d'un fibré holomorphe hermitien (L, h^L) tel que sa connexion de Chern ∇^L satisfait (1.1), et (E, h^E) un fibré holomorphe hermitien muni de sa connexion de Chern. Pour tout $p \in \mathbb{N}$, on note \mathcal{H}_p l'espace des sections holomorphes de $L^p \otimes E$, muni du produit hermitien L^2 induit par h^L , h^E et g^{TX} . La *quantification holomorphe* de X est la donnée de la famille d'espaces hermitiens $\{\mathcal{H}_p\}_{p \in \mathbb{N}^*}$.

Soit $T^{(1,0)}X$ l'espace propre de J correspondant à la valeur propre $\sqrt{-1}$ à l'intérieur du complexifié $TX \otimes_R \mathbb{C}$ du fibré tangent de X , et soit $\Lambda(T^{*,(1,0)}X)$ l'algèbre extérieure totale de son dual, vue comme fibré au dessus de X . On s'intéressera ici aux deux façons suivantes de généraliser le cas Kählerien:

- [8] La première, la plus naturelle du point de vue du théorème de l'indice d'Atiyah-Singer et de la théorie des représentations, est de remplacer l'espace des sections holomorphes par le noyau de l'opérateur de Dirac $spin^c$ agissant sur $\mathcal{C}^\infty(X, L^p \otimes E \otimes \Lambda(T^{*,(1,0)}X))$. Dans le cas Kählerien, ce noyau est précisément l'espace des formes harmoniques pour le Laplacien

de Kodaira, et il est concentré en degré 0 pour p suffisamment grand. On retrouve donc bien l'espace des sections holomorphes de $L^p \otimes E$.

- [7] La deuxième, plus naturelle du point de vue de la géométrie complexe, est de remplacer l'espace des sections holomorphes par les espaces propres associés aux petites valeurs propres d'un *Laplacien de Bochner renormalisé* agissant sur $\mathcal{C}^\infty(X, L^p \otimes E)$. Dans le cas Kählerien, les petites valeurs propres sont toutes nulles, et on est ramené au noyau du Laplacien de Bochner renormalisé, qui coïncide avec le Laplacien de Kodaira restreint à $\mathcal{C}^\infty(X, L^p \otimes E)$.

Dans la suite, on écrira \mathcal{H}_p pour l'espace de quantification associé à $p \in \mathbb{N}$ et \mathcal{C}_p^∞ pour l'espace de sections lisses le contenant, quel que soit la généralisation adoptée. Il sera toujours muni du produit hermitien L^2 correspondant, que l'on notera $\langle \cdot, \cdot \rangle_p$.

2 Le premier coefficient de la composition d'opérateurs de Toeplitz

Dans tous les cas décrits en Section 1, on peut définir la projection orthogonale de \mathcal{C}_p^∞ sur \mathcal{H}_p pour le produit scalaire L^2 , que l'on notera P_p . L'opérateur de Berezin-Toeplitz de $f \in \mathcal{C}^\infty(X, \text{End}(E))$ est la famille d'opérateurs $\{T_{f,p}\}_{p \in \mathbb{N}}$ définie par

$$T_{f,p} = P_p f P_p : \mathcal{C}_p^\infty \rightarrow \mathcal{C}_p^\infty, \quad (2.1)$$

où f est l'opérateur de multiplication par la fonction f .

La théorie de Berezin-Toeplitz dans le cas Kähler et pour $E = \mathbb{C}$ a été initialement développée par Bordemann, Meinreken et Schlichenmaier dans [1], où ceux ci établissent la formule asymptotique suivante, pour tout $f, g \in \mathcal{C}^\infty(X, \mathbb{C})$,

$$T_{f,p} T_{g,p} = \sum_{r=0}^{\infty} p^{-r} T_{C_r(f,g),p} + O(p^{-\infty}), \quad (2.2)$$

où les C_r sont des opérateurs bidifférentiels pour tout $r \in \mathbb{N}$, avec $C_0(f, g) = fg$. En particulier, on a

$$T_{f,p} T_{g,p} = T_{fg,p} + O(p^{-1}). \quad (2.3)$$

Cela montre que la composition des quantifications de f et g tendent vers la quantification de fg à la limite semi-classique, lorsque p tend vers l'infini. Dans le cas symplectique et pour un fibré E quelconque, ces résultats ont été montrés dans [8, Th.1.1] et [5, Th.1.2] respectivement pour les deux généralisations ci-dessus.

Soient $\nabla^{1,0}$ et $\nabla^{0,1}$ les composantes holomorphe et anti-holomorphe de la connexion sur $\text{End}(E)$ induite par ∇^E , et soit $\langle \cdot, \cdot \rangle$ l'accouplement induit par g^{TX} sur $T^*X \otimes E$ à valeur dans $\text{End}(E)$. Dans [4] et [5, § 6], j'ai calculé le coefficient $C_1(f, g)$ dans les deux généralisations respectives mentionnées ci dessus. Explicitement, j'ai montré que

Théorème 2.1. *Pour tout $f, g \in \mathcal{C}^\infty(X, \text{End}(E))$, on a la formule suivante pour $C_1(f, g)$ dans (2.2),*

$$C_1(f, g) = -\frac{1}{\pi} \langle \nabla^{1,0} f, \nabla^{0,1} g \rangle. \quad (2.4)$$

Dans le cas $f, g \in \mathcal{C}^\infty(X, \mathbb{C})$, le Théorème 2.1 implique

$$C_1(f, g) - C_1(g, f) = \sqrt{-1}\{f, g\}, \quad (2.5)$$

où $\{.,.\}$ est le crochet de Poisson associé à la forme symplectique $2\pi\omega$. En retour, par (2.2) et (2.3), cela montre que

$$[T_{f,p}, T_{g,p}] = p^{-1}T_{\{f,g\},p} + O(p^{-2}), \quad (2.6)$$

ce qui montre que la quantification de Berezin-Toeplitz satisfait les propriétés semi-classiques attendues pour une quantification. En particulier, la formule (2.2) définit une déformation-quantification (voir [6, Rem.7.4.2]).

Dans le cas Kählerien, la formule (2.4) a été calculée dans [9, Th.0.3].

3 Quantification des variétés isotropes

En quantification géométrique associée à une fibration Lagrangienne régulière, les états quantiques de X sont représentés par des sous-variétés Lagrangiennes $\Lambda \subset X$ satisfaisant une propriété appelée *condition de Bohr-Sommerfeld*, qui demande que la connexion induite par ∇^L sur $L|_\Lambda$ soit triviale. Dans [2], Borthwick, Paul et Uribe étudient les propriétés semi-classiques de ces Lagrangiens de Bohr-Sommerfeld dans le cadre de la théorie de Berezin-Toeplitz, dans le cas compact Kählerien et métaplectique. Ils utilisent ensuite ces résultats afin de démontrer la non-annulation de certaines séries de Poincaré relatives associées à des courbes spéciales sur des surfaces de Riemann hyperboliques compactes.

En général, on considère des fibrations singulières, auquel cas il peut arriver que Λ soit seulement isotrope, c'est à dire que sa dimension ne soit plus forcément égale à n . Il est de plus utile de considérer des immersions propres $\iota : \Lambda \rightarrow X$ plutôt que des plongements. On pose donc la définition suivante.

Définition 3.1. Une immersion $\iota : \Lambda \rightarrow X$ telle que $\iota^*\omega = 0$ satisfait la *condition de Bohr-Sommerfeld* s'il existe $\zeta \in \mathcal{C}^\infty(\Lambda, \iota^*L)$ tel que $\nabla^{\iota^*L}\zeta = 0$.

Dans [3], j'étudie les propriétés semi-classiques de ces immersions dans le cadre de la quantification associée à la deuxième généralisation mentionnée en Section 1. Dans ce cadre, la quantification d'une telle immersion est donnée par une suite $\{s_p \in \mathcal{H}_p\}_{p \in \mathbb{N}}$, appelée *état isotrope* (ou *état Lagrangien* si $\dim \Lambda = n$), définie pour tout $p \in \mathbb{N}^*$ par

$$s_p = \int_\Lambda P_p(x, y) \zeta^p(y) dv_X(y), \quad (3.1)$$

où dv_X est la forme volume Riemannienne sur (X, g^{TX}) , $\zeta^p \in \mathcal{C}^\infty(X, L^p)$ est le p -ième produit tensoriel de la section $s \in \mathcal{C}^\infty(\Lambda, \iota^*L)$ de la Définition 3.1, et $P_p(\cdot, \cdot)$ est le noyau de Bergman défini en Section 2.

Je montre que de telles sections se concentrent rapidement autour de l'image de ι , et que leur norme satisfait l'asymptotique suivante.

Théorème 3.2. Soit $d = \dim \Lambda$. Il existe $b_r \in \mathbb{C}$, $r \in \mathbb{N}$, tels que pour tout $k \in \mathbb{N}$ et lorsque p tends vers l'infini,

$$\|s_p\|_p^2 = p^{n-d/2} \sum_{r=0}^k p^{-r} b_r + p^{n-d/2} O(p^{-(k+1)}), \quad (3.2)$$

où $b_0 = 2^{d/2} \text{Vol}(\Lambda)$.

En particulier, s_p n'est pas identiquement nul pour $p \in \mathbb{N}$ suffisamment grand. De plus, j'étudie le produit hermitien L^2 de deux telles sections. Je montre que celui décroît rapidement en $p \rightarrow \infty$ si les sous variétés associées ne s'intersectent pas, puis j'établis l'asymptotique suivante, décrite ici dans sa forme la plus simple.

Théorème 3.3. *Soient $\iota_j : \Lambda_j \hookrightarrow X$, $j = 1, 2$, deux sous-variétés satisfaisant la condition de Bohr-Sommerfeld, s'intersectant proprement et d'intersection connexe et soient $\zeta_j \in \mathcal{C}^\infty(\Lambda_j, \iota_j^* L)$, $j = 1, 2$, des sections parallèles unitaires associées. Posons $l = \dim \Lambda_1 \cap \Lambda_2$ et $d_j = \dim \Lambda_j$, $j = 1, 2$. Alors il existe $b_r \in \mathbb{C}$, $r \in \mathbb{N}$, tels que pour tout $k \in \mathbb{N}$ et lorsque $p \rightarrow \infty$,*

$$\langle s_{f_1, p}, s_{f_2, p} \rangle_p = p^{n - \frac{d_1 + d_2 + l}{2}} \lambda^p \sum_{r=0}^k p^{-r} b_r + O(p^{n - \frac{d_1 + d_2 + l}{2} - (k+1)}), \quad (3.3)$$

où $\lambda \in \mathbb{C}$ est la valeur de la fonction constante définie pour tout $x \in \Lambda_1 \cap \Lambda_2$ par $\lambda(x) = \langle \zeta_1(x), \zeta_2(x) \rangle_L$. De plus, si $\dim \Lambda_1 = n$ et $g^{TX}(\cdot, \cdot) = \omega(\cdot, J\cdot)$, on a

$$b_0 = 2^{n/2} \int_{\Lambda_1 \cap \Lambda_2} \det^{-\frac{1}{2}} \left\{ \sqrt{-1} \sum_{k=1}^{n-l} h^{TX}(e_k, \nu_i) \omega(e_k, \nu_j) \right\}_{i,j=1}^{d_2-l} |dv|_{\Lambda_1 \cap \Lambda_2}, \quad (3.4)$$

où $\langle e_i \rangle_{i=1}^{n-l}, \langle \nu_j \rangle_{j=1}^{d_2-l}$ sont des bases orthonormées du fibré normal à $\Lambda_1 \cap \Lambda_2$ dans Λ_1, Λ_2 , et $|dv|_{\Lambda_1 \cap \Lambda_2}$ est la densité Riemannienne sur $\Lambda_1 \cap \Lambda_2$ induite par g^{TX} .

Ainsi, à la limite semi-classique, le produit hermitien de deux états isotropes est intimement relié à la géométrie de l'intersection des sous-variétés correspondantes. On appelle ce produit le *produit d'intersection* des états isotropes.

De plus, je généralise le Théorème 3.2 et le Théorème 3.3 au cas où L^p est tordu par (E, h^E, ∇^E) , où l'on compose l'une des deux sections isotropes par un opérateur de Berezin-Toeplitz comme défini dans la Section 2, pour une métrique J -invariante g^{TX} quelconque et pour X éventuellement non-compact et orbifold.

Enfin, comme application du Théorème 3.2, je montre que certaines séries de Poincaré relatives associées à des géodésiques hyperboliques d'une surface hyperbolique générale ne s'annulent pas, ce qui généralise [2, § 4] au cas non-compact et orbifold.

Dans le cas (X, J, ω) compact Kähler métaplectique, avec pour E une racine carrée du fibré canonique de X , le Théorème 3.3 est le résultat principal de [2, Th. 3.2], avec une expansion en $p^{-1/2}$ au lieu de p^{-1} .

References

- [1] M. Bordemann, E. Meinrenken, and M. Schlichenmaier, *Toeplitz quantization of Kähler manifolds and $\mathrm{gl}(N)$, $N \rightarrow \infty$ limits*, Comm. Math. Phys. **165** (1994), no. 2, 281–296. MR 1301849
- [2] D. Borthwick, T. Paul, and A. Uribe, *Legendrian distributions with applications to relative Poincaré series*, Invent. Math. **122** (1995), no. 2, 359–402. MR 1358981
- [3] L. Ioos, *Holomorphic quantization of isotropic submanifolds*, preprint, 2017.
- [4] ———, *On the composition of two Berezin-Toeplitz operators on a symplectic manifold*, <https://arxiv.org/abs/1703.05688>, to appear in Math. Z. (2017).
- [5] L. Ioos, W. Lu, X. Ma, and G. Marinescu, *Berezin-Toeplitz quantization for eigenstates of the Bochner-Laplacian on symplectic manifolds*, Journal of Geometric Analysis (2017).
- [6] X. Ma and G. Marinescu, *Holomorphic Morse inequalities and Bergman kernels*, Progress in Mathematics, vol. 254, Birkhäuser Verlag, Basel, 2007. MR 2339952
- [7] ———, *Generalized Bergman kernels on symplectic manifolds*, Adv. Math. **217** (2008), no. 4, 1756–1815. MR 2382740
- [8] ———, *Toeplitz operators on symplectic manifolds*, J. Geom. Anal. **18** (2008), no. 2, 565–611. MR 2393271 (2010f:53161)
- [9] ———, *Berezin-Toeplitz quantization on Kähler manifolds*, J. Reine Angew. Math. **662** (2012), 1–56. MR 2876259