

Analyse semi-classique, 4^e cours. ①

- R. Lier des symboles et et a_\pm d'un même op.
 \rightsquigarrow développement asymptotique.

Formule intégrale :

$$a_\pm(x, \zeta; h) = \int \frac{dy d\eta}{(2\pi h)^d} e^{-i\eta \cdot y} \underbrace{a_0(x, y, \zeta + \eta)}_{\text{fonction "Punk"}}$$

phase rapide

Estimée de phase (near) stationnaire \rightarrow l'intégrale est

dominée par le voisinage

du point $(y, \eta) = (0, 0)$.

• Lemme 2.4

$$\langle u, \mathcal{O}_p(a) v \rangle = \iint a(x, \zeta) e^{-i\zeta(x-y)} v(y) \frac{dy d\zeta}{(2\pi h)^d} \bar{u}(x) dx$$

$$\langle \mathcal{O}_p(\bar{a}) u, v \rangle = \int dy \left[\iint \frac{dx d\zeta}{(2\pi h)^d} e^{i\zeta(x-y)} \bar{u}(x) a(x, \zeta) \right] v(y)$$

②

Phase (non) stationnaire
: comprendre (expliquer) des intégrales du type

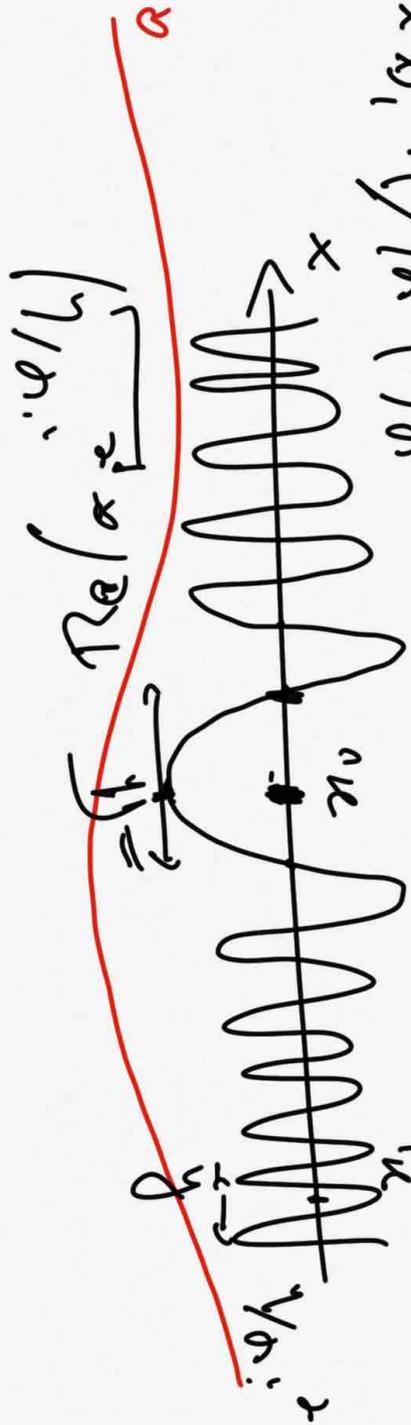
$$I(h) = \int_{\mathbb{R}^n} a(x) e^{i \frac{\varphi(x)}{h}} dx, \quad a \in C_c^\infty(\mathbb{R}^n)$$

(supp(a) $\subset \Omega$ domaine borné)

$\varphi \in C^\infty(\mathbb{R}^n, \mathbb{R}) \rightarrow$ la fonction de phase

$a \rightarrow$ le symbole de l'intégrand

Quel est l'asymptotique $I(h)$ lorsque $h \rightarrow 0$?



$$\varphi'(x) = \varphi'(x_0) + \frac{1}{2} \varphi''(x_0) (x-x_0)^2 + o(|x-x_0|^3)$$

point critique: $\Delta \varphi(x_0) = 0$

(supp. non-dégénéré: $\det(Hess \varphi)(x_0) \neq 0$)

Cas d'une phase quadratique : $\varphi(x) = \frac{1}{2} \langle u, Qx \rangle$, (3)

Q : matrice réelle symétrique

$$\int_{\mathbb{R}^n} e^{i \langle x, Qx \rangle} dx$$

Thm : Matr. sym. réelle non dégénérée ($\det Q \neq 0$) sur \mathbb{R}^n .
 $a \in C_c^\infty(\mathbb{R}^n, \mathbb{C})$ ($\sim a \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^n, \mathbb{C})$). $\forall N \in \mathbb{N}, \exists C_N > 0$,

L'intégrale $I(t)$ admet le développement asymptotique :

$$\left| I(t) - \underbrace{(\pi i)^{n/2}}_{|\det(Q)|^{1/2}} e^{i\pi \frac{\text{sgn}(Q)}{4}} \sum_{j=0}^{N-1} \frac{t^j}{j!} \left\langle \frac{D_x^j \varphi}{2^j} \right\rangle a \Big|_{x=0} \right| \leq$$

$$C_N t^{N+n/2} \sum_{\alpha \in \mathbb{N}^n} \|\partial^\alpha\|_{L^1}^{|\alpha|}$$

$\forall h \in]0, 1[$.

\nearrow

Rem : $j=0$: $x \times a(0)$

(point critique de $\varphi(x)$)

Développement de phase stationnaire.

①

Rem: les séries numériques $\| \text{Dall}_i \|$ peuvent être représentées par les séries numériques habituelles de $\mathcal{F}(\mathbb{R}^n)$:

$$\| \text{Dall}_i \| \sup_{x \in \mathbb{R}^n} | \langle x, a \rangle | = \sqrt{1 + \|x\|^2}$$

$$\|x\| = \langle x, x \rangle : \infty \rightarrow x$$

using for $\langle x, x \rangle$

Parseval theorem

$$\| \text{Fourier} : f \|_2 = \left\langle e^{-i \frac{2\pi x}{T}} f(x), e^{-i \frac{2\pi x}{T}} f(x) \right\rangle = \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^2 dx$$

$$\left| e^{-i \frac{2\pi x}{T}} \sum_{j=0}^{N-1} e^{i \frac{2\pi x}{T} j} \right| \leq \frac{1}{N} \sum_{j=0}^{N-1} 1 = 1$$

⑤

$$\left| e^{-i\pi \frac{p^2}{2N}} \frac{1}{\sqrt{2N}} \sum_{j=0}^{N-1} \frac{1}{\sqrt{2N}} \int_{-\infty}^{\infty} \overline{f(x)} f(x) dx \right| \leq$$

$$\left(\frac{1}{2} \right)^N \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^N dx$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^N dx = \int_{\mathbb{R}^2} (|f(x)|^2)^N dx = (2\pi)^{N/2} (|f(x)|^2)^N \alpha(x=0)$$

$$\|f\|_{L^1} \leq C_n \sum_{|x| \leq n+1} \|f\|_{L^2}$$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} |f(x)|^N dx \leq C_n \sum_{|x| \leq n+1} \|f\|_{L^2}^2$$

poly. de d° 2N.

□

⑥

$$f. (a) \int_{\mathbb{R}^d} \frac{1}{(2\pi)^{n/2}} e^{-i \cdot \xi \cdot x} a(x) dx$$

Rem: pour retrouver le terme du développement asymptotique,

$$\int a(x) e^{i \cdot \xi \cdot x} dx$$

$$\sim \sum_{\alpha \in \mathbb{N}^n} \frac{x^\alpha a^{(\alpha)}(0)}{\alpha!}$$

développement de Taylor de a en $x=0$

$$\rightarrow \int \frac{x^\alpha e^{i \langle \xi, x \rangle} - \epsilon |\alpha|^2}{2h} dx$$

$$\text{Si } |\alpha| \text{ impair} \rightarrow \int x^\alpha e^{i \langle \xi, x \rangle} = 0$$

\hookrightarrow de ce développement asymptotique, seules les puissances paires de x sont pertinentes pour approximer.

$$\langle \mathcal{D}, \tilde{a} \rangle_k e^{i \cdot \xi \cdot x} = \left(\sum_{j=1}^n \xi_j \frac{\partial}{\partial x_j} \right)^k a(x)$$

Rem: Terme appliqué

$$\tilde{a} \text{ l'intégrale } a_1(x, \xi) = \int_{\mathbb{R}^{2d}} a_0(x+\eta, \xi+\eta) e^{i \langle \eta, y \rangle} dy$$

$$\eta \cdot y = \langle \eta, y \rangle, a(\eta)$$

Dit de plus non stationnaire

(F)

$$|H| = \int a(x) e^{i\psi(x)} dx$$

Il n'y a pas de point critique sur Ω .

Support $\subset \Omega$ ouvert borné de \mathbb{R}^n

Alors $\forall N \in \mathbb{N}, \exists C_{N, \psi, a}, \forall \eta$

$$|\int \eta| \leq C_{N, \psi, a} |\int \eta|$$

$$\left| \int \frac{|\psi'(x)|}{|\Delta \psi|} |a(x)| dx \right|$$

$$|\int \eta| = o(|\int \eta|)$$

$$\int \eta = o(|\int \eta|)$$

de plus ψ est borné sur Ω

$$\int \eta = o(|\int \eta|) \iff \int \eta = 0$$

$$\int \eta = 0 \iff \int \eta = 0$$

Pr. I.P.P. en x , de façon asymptotique: on utilise l'op. différentiel

$$L = \frac{1}{i} \int \frac{\psi'(x) \cdot \Delta \psi(x)}{|\psi'(x)|^2} dx$$

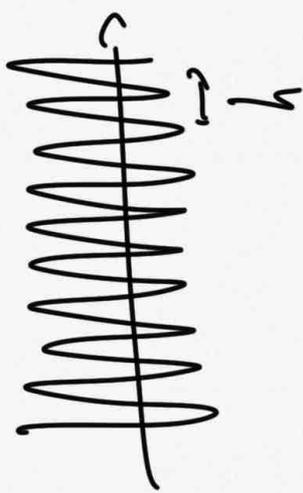
de plus

$$\psi'(x) \cdot \Delta \psi(x)$$

⑧

$$L \text{ op } L \text{ satif } \int \text{out} : L = e^{\frac{\psi(x)}{h}} = e^{-\frac{\psi(x)}{h}}$$

$$I(1) = \int a(x) e^{\frac{\psi(x)}{h}} dx = \int a [L e^{\frac{\psi}{h}}] dx = \int [L a] e^{\frac{\psi}{h}} dx$$



$$L a = -\frac{h}{i} \nabla \cdot \left[\frac{\psi(x)}{h} \right] a = \left[\frac{\psi'(x)}{h} \right] a - \left[\frac{\psi''(x)}{h} \right] a$$

$$|T^k [L a](x)| \leq C \left(\frac{h}{h^2} |a''(x)| + \frac{1}{|h'(x)|} |\partial a(x)| \right)$$

$$L e^{-\frac{\psi(x)}{h}} = e^{-\frac{\psi(x)}{h}}$$

$$L I P T \rightarrow \int |L a| e^{\frac{\psi(x)}{h}} dx = \int \frac{|\partial^j a(x)|}{|h'(x)|^{2N-j}} dx$$

Thème de phase stationnaire (non quadratique) [Hyp: x_0 est point stationnaire de φ sur Ω]

$I(h) = \int_{\Omega} a(x) e^{i\varphi/h} dx$, $\text{supp}(a) \subset \Omega$ borne non dégén.

Il existe des op \pm différentiels $A_{2k}(x, D)$ d'ordres $\leq 2k$, $k = 0, 1, \dots, \infty$. tels que $\forall N \in \mathbb{N}$

$$\left| I(h) - e^{i\varphi(x_0)/h} \sum_{k=0}^{N-1} h^{\frac{n}{2} + k} \underbrace{A_{2k}(x_0, D) a}_{|_{x=x_0}} \right| \leq$$

$$C_N h^{\frac{n}{2}} \sum_{|\alpha| \leq 2N+1} \|a\|_{L^1}$$

$$A_{2k} = \frac{\langle \mathcal{D}^i \delta \rangle^k}{k!}$$

Pour montrer le th \grave{e} me g^a , on transforme $I(h)$ en une intégrale à phase quadratique en faisant un bon changement de variables. On utilise pour cela le lemme de Morse.

(10)

Lemme de Stone :

Supposons que $\varphi(x)$ a point unique non deg. $x_0 \in \mathbb{R}^n$.

Alors \exists un Changement de coordonnées $K : \text{Vois}(0) \rightarrow \text{Vois}(x_0)$,

avec $K(0) = x_0$ et $J_K(0) = I$, et tel que :

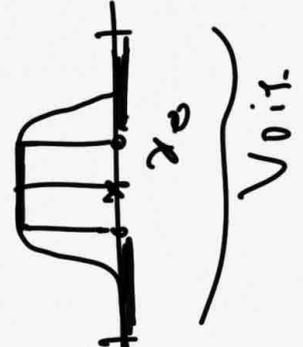
$\varphi(x) \circ K^{-1}(x) = \varphi_1 \circ K^{-1}(x)$, avec $\varphi_1(y) = \varphi(x_0) + \frac{1}{2} \langle y, \varphi''(x_0) y \rangle$.

$\Rightarrow I \ll \varphi = I_0(h) + I_1(h)$

$\int \underbrace{\varphi(x) a(x)}_a e^{i\varphi(x)} dx \rightarrow \int a(x) \underbrace{(1 - \chi(x))}_b e^{i\varphi(x)} dx$

$\chi \in C_c^\infty(\mathbb{R}^n, [0,1])$, $\chi = 1$ près de x_0

$\text{supp}(\chi) \subset \subset \text{Vois}(x_0)$.



$I_1(h) = o(h^\infty)$ (par un stat.)

$I_0(h) = (h)^r \int \underbrace{e^{i\varphi_1(y)}}_{\text{propr. quadr.}} \underbrace{\chi_0 \circ K(y)}_{b(y)} | \det DK(y) | dy$

$\mathcal{Q} = \varphi''(x_0) \quad b(y) = \langle \varphi''(x_0), y \rangle \quad b = A(x_0) \sigma|_{x=x_0}$

Duist formel,

$$\int a e^{i\psi_2} dx$$

$$\int a e^{i\psi_2(x) + g(x)} dx$$

$$a_{(x)} = \frac{e^{i\psi_2(x)/h} \left(\frac{ig(x)}{h} \right)^k}{b(x)} a(x)$$

$$\int e^{i\psi_2(x)/h} b(x) dx$$

$$= \int e^{i\psi_2} a(x) dx + \int \left(\frac{ig(x)}{h} a(x) \right) e^{i\psi_2} dx$$

$$g(x) a(x) = (x-x_0)^3 + \dots$$

$$= (x-x_0)^4$$

$$h \left| A_2(x, \mathcal{D}) \right|$$

die der gemessene dz_j Funktionen, $g(x)^k a(x)$ an pt x_0 , pour $k \in \mathbb{Z}$

(11)

$$\psi(x) = \psi(x_0) + \frac{1}{h} \langle (x-x_0), \psi''(x_0), \psi''(x-x_0) \rangle + g(x)$$

$$O((x-x_0)^3)$$

$$\int \frac{(x-x_0)^k}{h^k} e^{i\psi_2} dx = \frac{1}{h^k} \int (x-x_0)^k e^{i\psi_2} dx = 0 \quad (k \neq 0)$$

Composition de 2 opérations $\mathcal{O}_p(a)$, avec $a \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^{2d})$

$$a, b \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^{2d}) \xrightarrow{\circ} \mathcal{O}_p^t(a) \cdot \mathcal{O}_p^t(b) = \mathcal{O}_p^t(c)$$

Comment utiliser le symbole $(x; h; t)$?

ex: $\mathcal{O}_p(f(x)) \mathcal{O}_p(g(x)) \implies \mathcal{O}_p^R(f(x), g(x))$
 $\mathcal{O}_p(g(x)) \mathcal{O}_p(f(x)) \implies \mathcal{O}_p^G(f(x), g(x))$

Rem: $A_l = \sum_{|\alpha| \leq m} a_\alpha(x)(hD)^\alpha$
 $B_l = \sum_{|\beta| \leq m} b_\beta(x)(hD)^\beta$

$A_h = \mathcal{O}_p(a)$
 $B_h = \mathcal{O}_p(b)$

$(A_h \circ B_h)_u = \sum_{\alpha, \beta} a_\alpha(hD)^\alpha b_\beta(hD)^\beta \xrightarrow{u}$

$\mathcal{O}_p \left[\sum_{|\alpha| \leq p} a_\alpha b_\beta \right] = \sum_{\alpha, \beta} a_\alpha b_\beta (hD)^\alpha + \sum_{\alpha, \beta} a_\alpha [b_\beta] (hD)^\alpha \cup$
 $[(hD)^\alpha b_\beta]_u = \sum_{|\alpha| \leq p} a_\alpha (hD)^\alpha \underbrace{b_\beta}_{(hD)^\beta} + \sum_{|\alpha| \leq p} a_\alpha (hD)^\alpha \underbrace{[b_\beta]}_{(hD)^\beta} \cup$
 $\underbrace{[(hD)^\alpha b_\beta]}_{(hD)^\alpha} \cup$

$a, b \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^{2d})$

(12)

\Rightarrow nous intégrons $k_A(x, y)$ de l'op. $Op_1^t(a) - A$

est 1 forme de Schwarz.

$u \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^d)$

$$\Rightarrow [A \circ B] u(x) = \int k_A(x, y) k_B(y, z) u(z) dz dy$$

$$C u(x) = \int k_C(x, z) u(z) dz$$

$$\Rightarrow k_C(x, z) = \int dy \underbrace{k_A(x, y)}_A \underbrace{k_B(y, z)}_B$$

$$\underbrace{k_C(x, y)} = \int e^{-i\{y/h\}} \underbrace{k_A(x, y)}_A \underbrace{k_B(y, z)}_B \frac{dy}{(2\pi h)^{d/2}}$$

$\Rightarrow C = Op_2^k(c_1)$, avec

$$\int c_1(x, \{y\}; h) = (2\pi h)^d e^{-i\{x/h\}} \underbrace{\left(\int_1 k_C \right)}_{(x, z)}$$

$$[C u](x) = \int e^{i\{x-7/h\}} \underbrace{c_1(x, \{y\})}_C \underbrace{u(y)}_D \frac{dy dh}{(2\pi h)^d} \quad c_1 \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^{2d})$$

(13)

Nejau ist σ grad $k_C \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}_x^d \times \mathbb{R}_y^d) \longrightarrow$ symbols $c, c \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^{2d})$
 \downarrow
 $c_t = \sigma_h^t$ total $d_x + d_y$ C symbols c_t

$$c_t = \sigma_h^t(C)$$

$C \longmapsto c_t = \sigma_h^t(C)$ bijektor
 $k_C \in \mathcal{Y}(\mathbb{R}^d \times \mathbb{R}^d) \varphi$

$$C \rightarrow A \circ B, \quad A = \mathcal{O}_P(a), \quad B = \mathcal{O}_P(b)$$

$$\bullet \quad A = \mathcal{O}_P^t(a) = \int \widehat{\mathcal{O}_P^t(eV)} \widehat{a}(V_0) \frac{dV_0}{(2\pi)^d}$$

$$A \circ B = \int \frac{dV_0 dV_1}{(2\pi)^{2d}} \widehat{a}(V_0) \widehat{b}(V_1) \mathcal{O}_P^t(eV_0) \mathcal{O}_P^t(eV_1)$$

$$\left[\begin{aligned} V_+ &= V_0 + V_1 \\ V_- &= \frac{V_0 - V_1}{2} \end{aligned} \right]$$

$$\frac{e^{i\hbar(\lambda-d) \cdot x_1} e^{+i\lambda_1 \cdot x_0}}{\mathcal{O}_P^t(eV_0 + V_1)}$$

(14)

$$A \cdot B = \int \int \frac{dV_+ dV_-}{(2\pi)^{2d}} \hat{a}(\frac{V_+ + V_-}{2}) \hat{b}(\frac{V_+ - V_-}{2}) e^{i\varphi_t + h} \hat{O}_{F_1}^{\dagger}(e_{V_+})$$

$$\varphi_t = \underbrace{(1-2t)}_{\text{Weyl}} (2x) + \underbrace{(-\frac{1}{2}x_+ + \frac{1}{2}x_-)}_{\text{Weyl}} / 2$$

t = 1/2 (Weyl)

$$\varphi_{1/2} = \frac{1}{2} \omega(V_-, V_+) = \frac{1}{2} \omega(V_0, V_1)$$

$$\hat{c}(V_+) = \int \frac{dV_-}{(2\pi)^d} e^{i\frac{1}{2} \omega(V_-, V_+)} \hat{a}(V_+ + V_-) \hat{b}(V_+ - V_-)$$

$$\hat{c}(V_+) = \int \frac{dV_-}{(2\pi)^d} e^{i\frac{1}{2} \omega(V_0, V_1)} \hat{a}(V_0) \hat{b}(V_1)$$

$c \rightarrow c_{1/2}$ symbole de Weyl de $A = \hat{O}_{F_1}^W(a)$
 $B = \hat{O}_{F_2}^W(b)$
 Multip. de Fourier sur \mathbb{R}^{4d}

$$TF \text{ de } \hat{c}(f_0, f_1) = e^{i\frac{1}{2} \omega(D_{f_0}, D_{f_1})} a(f_0) b(f_1)$$

$$c(f, h) = \int e^{i\omega(V_+, f)} \hat{c}(V_+) \frac{dV_+}{(2\pi)^d} = \int \int \frac{dV_0 dV_1}{(2\pi)^{2d}} e^{i\frac{1}{2} \omega(V_0, V_1, f)} \hat{a}(V_0) \hat{b}(V_1)$$

(15)

$$\begin{aligned}
 c(f; h) &= \tilde{c}(f_0, f_1) \Big|_{f_0 = f_1 = f} \\
 &= e^{\frac{i\hbar}{2} \omega(D_{f_0}, D_{f_1})} a(f_0) b(f_1) \Big|_{f_0 = f_1 = f}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 f_0 &= (x_0, \dots, z_0) \in \mathbb{R}^{2d} \\
 f_1 &= (x_1, \dots, z_1) \in \mathbb{R}^{2d}
 \end{aligned}$$

Thm. (Complétion de 2 ops - quantification de Weyl).
 $a, b \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^{2d})$. Alors $Op_{\hbar}^W(a) \circ Op_{\hbar}^W(b) = Op_{\hbar}^W(c)$
 (symbole de Weyl de C)

$$\begin{aligned}
 c(x, \zeta; h) &= e^{\frac{i\hbar}{2} \omega(D_{f_0}, D_{f_1})} a(f_0) a(f_1) \Big|_{f_0 = f_1 = f} \\
 &= e^{\frac{i\hbar}{2} (D_{x_0} \cdot D_{x_1} - D_{z_0} \cdot D_{z_1})} a(x_0, \zeta_0) b(x_1, \zeta_1) \Big|_{\substack{x_0 = x_1 = x \\ \zeta_0 = \zeta_1 = \zeta}} \\
 &= a(p) e^{\frac{i\hbar}{2} \omega(\overleftarrow{D}, \overrightarrow{D})} b(p)
 \end{aligned}$$

On écrit ce "produit" $a \#_h b$

Le produit de Weyl vient par produit de Moyal de a par b ,
 il dépend explicitement de \hbar .

$\#_1$: traduction au niveau de symbole du produit d'opérateurs.

Exercice: calculer le "produit" pour la quantite à droite:

$$O_p^R(a) O_p^R(b) = O_p^R(c)$$

$$c_1(p; h) = a(p) e^{\frac{i \langle \vec{p}, \vec{D} \rangle x}{h}} b(p)$$

• Or peut écrire $c(p; h)$ comme 1 integrale en terme de a, b :

$$c(p; h) = \int_{\mathbb{R}^d} \frac{d s_0 d s_1}{(\pi h)^{2d}} \exp(-\frac{2i}{h} \omega(p, s_0, s_1)) a(p + s_0) b(p + s_1)$$

phase oscillant quadratique

⇒ Devient asymptotique du π de Weyl pour h assez petit

Rem: la f. quadratique $(p, s_0, s_1) \mapsto 2\omega(p, s_0, s_1)$ est non dégenérée.

elle a pour Hessienne $\mathcal{H} = \begin{pmatrix} 0 & -J \\ J & 0 \end{pmatrix}$.

$$a \#_h b(p) = \sum_{j=0}^{N-1} \frac{(i h/2)^j}{j!} a(p) (\omega(\vec{D}, \vec{D}))^j b(p) + o(h^N)$$

$$= \frac{(i h/2)^N}{(N-1)!} \int_0^1 du (1-u)^{N-1} a(p) (\omega(\vec{D}, \vec{D}))^N e^{\frac{i u h \omega(\vec{D}, \vec{D})}{h}} b(p)$$

Prop: Semivariance du symbole $c = a \neq b$.

$N \in \mathbb{N}, \alpha \in \mathbb{R}, \beta \in \mathbb{R}, \gamma \in \mathbb{R}, \delta \in \mathbb{R}$

$$\begin{aligned}
 \left| \int_{\mathbb{R}} \gamma \delta(c) \rho \right| &\leq \sum_{j=0}^{N-1} \frac{1}{j!} \left| \int_{\mathbb{R}} \gamma \delta^{\alpha} \left[a_1 \sqrt{\omega(D, \bar{D})} b_1 \right] \right| \\
 &+ C_{N, \delta, \alpha} \|\langle \rho \rangle\|_{L^1}^{N+|\alpha|+2d+1} \times \\
 &\times \|\langle \mathcal{D} \rangle\|_{L^1}^{N+|\alpha|+|\alpha|+2d+1} \|b\|_{L^1}
 \end{aligned}$$

$\alpha \geq 0, N \geq 0$

$$\left| (a_1 b_1) \right| \leq \|\langle \mathcal{D} \rangle\|_{L^1}^{\alpha} \|a\|_{L^1} \|\langle \mathcal{D} \rangle\|_{L^1}^{2d+1} \|b\|_{L^1}$$

cf. $\|\gamma, a\|_{L^1} \leq C \sum_{|\alpha| \leq d} \|\gamma_{\alpha}\|_{L^1}$

Preuve: passer par TF du terme de r.h.s

$$\begin{aligned}
 \int_0^1 dx (1-x)^{N-1} \left| \overline{\tilde{a}(v_0)} \overline{\omega(v_0, v_1)}^N e^{-i t v_0 \omega(v_0, v_1)} \tilde{b}(v_1) \right| \\
 \leq C \|\langle v_0 \rangle\|_{L^1}^N \|\langle v_1 \rangle\|_{L^1}^N \|a\|_{L^1} \|b\|_{L^1} = \|\langle \mathcal{D} \rangle_a\|_{L^1}^N \|\langle \mathcal{D} \rangle_b\|_{L^1}^N
 \end{aligned}$$

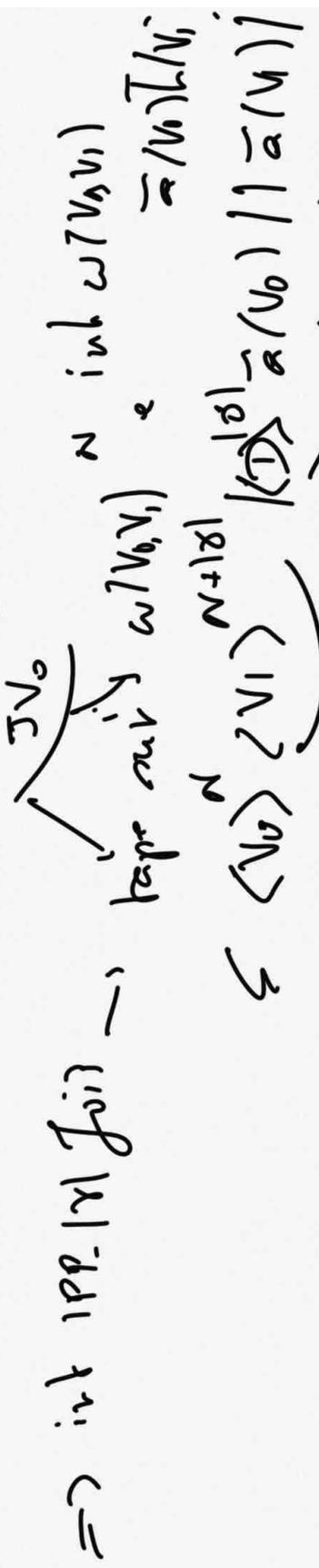
\Rightarrow la rente, ($\alpha = \delta = 0$)
 $\|R_n(s; h)\| \leq C \| \langle v_0 \rangle^N \hat{\alpha}(v_0) \|_{L^1}$
 $\leq C \| \langle D \rangle^{N+2M} \hat{\alpha} \|_{L^1} \| \langle D \rangle_b \|_{L^1}$

ce qui implique :

$\|f(x)\| \leq C \| \hat{f} \| \leq C \| \langle D \rangle^{N+2M} f \|_{L^1}$

• Si je considère $\mathcal{S}C \iff \hat{c} \times \frac{|\langle J(v_0, v_1) \rangle|^\alpha}{\leq \langle v_0 \rangle^{|\alpha|} \langle v_1 \rangle^{|\alpha|}}$

• Signe multiplicatif $\mathcal{S}^\delta \iff \mathcal{D}^\delta$ en $\omega(v_0, v_1, s)$



\Rightarrow #1 est bien combiné : $\mathcal{F}_x \mathcal{F}_t(\mathbb{R}^{2d}) \xrightarrow{\text{fixé } x} \mathcal{F}(\mathbb{R}^{2d})$ et $\frac{1}{\text{fixé } t} \mathcal{F}_t$
À fixer : $c = a \neq b$ hr Jo. 17

Quantificat anti-Wick

$$a \longmapsto \underbrace{Op_h^{AW}(a)}_{- \text{antadjointe}} - \underbrace{\hspace{2cm}}_{- \text{positive}}$$

$$a \geq 0 \Rightarrow Op_h^{AW}(a) \geq 0$$

$$\forall u, \langle u, Op_h^{AW}(a) u \rangle \geq 0$$

$(x, y) \longmapsto (y, x)$ \longleftarrow inverse of symplectique
(Darboux)

Op_h^W est covariant p/h \nearrow .