

# Théorème de la phase stationnaire

Leçon: 224, 233, 250

Prof: Queffelec-Zwily

! au choix de la convention  
trav  $\hat{f}$ .

Résumé

Soit  $a \in \mathcal{E}_c^\infty(\mathbb{R})$ , avec  $a(0) \neq 0$ . Alors

$$\int_{\mathbb{R}} e^{i\lambda x^2} a(x) dx \underset{\lambda \rightarrow +\infty}{\sim} \sqrt{\frac{\pi}{\lambda}} e^{i\pi/4} a(0).$$

Commentaires

• Résultat intermédiaire permettant d'écrire  $\int_{\mathbb{R}} e^{i\lambda \varphi(x)} a(x) dx$ .

• Existe en multi-D.

• Phase stationnaire:  $(\varphi')'(0) = 0$ . Cas général:  $x_0 \in \text{Set} \varphi$   
 $\left. \begin{array}{l} \varphi(x_0) = 0 \\ \varphi''(x_0) \neq 0 \end{array} \right\}$

Preuve Bu: donne un développement limité.

Ide: passer par Fourier et théorème de Plancherel.

On note  $G(\lambda) = \int_{\mathbb{R}} e^{i\lambda x^2} \overline{b(x)} dx$ , où  $b \in \mathcal{E}_c^\infty(\mathbb{R})$ .

Pb:  $x \mapsto e^{i\lambda x^2} \notin L^2$ .

Soit  $\varepsilon > 0$ , on pose  $G_\varepsilon(\lambda) = \int_{\mathbb{R}} \underbrace{e^{-\varepsilon x^2 + i\lambda x^2}}_{=: \mathcal{P}_\varepsilon(x)} \overline{b(x)} dx$ .

•  $\mathcal{P}_\varepsilon(x) \overline{b(x)} \underset{\varepsilon \rightarrow 0}{\rightarrow} e^{i\lambda x^2} \overline{b(x)} \in L^2_x(\mathbb{R})$

•  $\forall x \in \mathbb{R} \quad |\mathcal{P}_\varepsilon(x) \overline{b(x)}| \leq |\overline{b(x)}| \in L^2_x(\mathbb{R})$ .

Par le TCVD:  $G_\varepsilon(\lambda) \rightarrow G(\lambda) [\varepsilon \rightarrow 0]$ .

On pose  $\Gamma(\lambda) = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}_E(x) \bar{b}(x) dx$

$$G_E(\lambda) = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}_E(x) \bar{b}(x) dx$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{\hat{f}}_E(\xi) \bar{\hat{b}}(\xi) d\xi \quad (\text{A l'heure convention; } \text{car } \hat{f}(\xi) = \int f(x) e^{-i\xi x} dx)$$

$$\text{On } \hat{\hat{f}}_E(\xi) = (\mathcal{X} \mapsto e^{-(\varepsilon-i\lambda)\mathcal{X}^2})^\wedge(\xi)$$

$$= \frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{\varepsilon-i\lambda}} e^{-\xi^2/4(\varepsilon-i\lambda)}$$

(figure dans le plan)

( $\text{Re}(\varepsilon-i\lambda) = \varepsilon > 0$ )

$$\text{Ainsi } G_E(\lambda) = \frac{1}{2\pi} \times \frac{\sqrt{\pi}}{\sqrt{\varepsilon-i\lambda}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2/4(\varepsilon-i\lambda)} \bar{\hat{b}}(\xi) d\xi$$

$$= \frac{1}{2\sqrt{\pi} \sqrt{\varepsilon-i\lambda}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\xi^2/4(\varepsilon-i\lambda)} \bar{\hat{b}}(\xi) d\xi.$$

On applique de nouveau le TCVD:

$$\bullet \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} e^{-\xi^2/4(\varepsilon-i\lambda)} \bar{\hat{b}}(\xi) = e^{-\xi^2/4\lambda} \bar{\hat{b}}(\xi) \in L'_\mathbb{R}(\mathbb{R})$$

$$\bullet |e^{-\xi^2/4(\varepsilon-i\lambda)} \bar{\hat{b}}(\xi)| = |\bar{\hat{b}}(\xi)| \left| e^{-\frac{\xi^2(\varepsilon+i\lambda)}{4(\varepsilon^2+\lambda^2)}} \right|$$

$$= |\bar{\hat{b}}(\xi)| \cdot \underbrace{e^{-\xi^2\varepsilon/4(\varepsilon^2+\lambda^2)}}_{\leq 1}$$

$$\leq |\bar{\hat{b}}(\xi)|.$$

et de plus:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sqrt{\varepsilon-i\lambda} = \begin{cases} e^{i\pi/4} \sqrt{|\lambda|} \text{ si } \lambda < 0 \\ e^{-i\pi/4} \sqrt{|\lambda|} \text{ si } \lambda > 0 \end{cases} = e^{i \text{sgn}(\lambda) \pi/4} \sqrt{|\lambda|}$$

Em effet:

$$\text{Si } \sigma^2 = \varepsilon - \lambda, \quad \text{Re}(\sigma) > 0.$$

$$\text{On pose } \sigma = a + ib, \quad a > 0, \quad \sigma^2 = a^2 - b^2 + i2ab$$

$$\left. \begin{array}{l} a^2 + b^2 = \sqrt{\varepsilon^2 + \lambda^2} \\ a^2 - b^2 = \varepsilon \\ 2ab = -\lambda \end{array} \right\} \Rightarrow \left. \begin{array}{l} 2a^2 = \varepsilon + \sqrt{\varepsilon^2 + \lambda^2} \\ 2ab = -\lambda \end{array} \right\}$$

$$\Rightarrow \left. \begin{array}{l} a = + \left( \frac{\varepsilon}{2} + \frac{1}{2} \sqrt{\varepsilon^2 + \lambda^2} \right)^{1/2} \\ b = \frac{-\lambda}{2a} \end{array} \right\}$$

$$a \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \left( \frac{|\lambda|}{2} \right)^{1/2} = \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{|\lambda|}$$

$$b \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{|\lambda|}} \times \frac{-\lambda}{2} = -\frac{1}{\sqrt{2}} \frac{\lambda}{|\lambda|}$$

$$\text{Si } \lambda > 0: \sigma_0 = a_0 + ib_0 = \left( \frac{\sqrt{2}}{2} - i \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \sqrt{|\lambda|} = e^{-i\pi/4} \sqrt{|\lambda|}$$

$$\text{Si } \lambda < 0: \sigma_0 = a_0 + ib_0 = \left( \frac{\sqrt{2}}{2} + i \frac{\sqrt{2}}{2} \right) \sqrt{|\lambda|} = e^{i\pi/4} \sqrt{|\lambda|}$$

(par base de dérivées)

$$\text{On trouve donc: } \sqrt{-i\lambda} = \sqrt{i} \sqrt{-\lambda} = e^{i\pi/4} \sqrt{|\lambda|} \quad \text{si } \lambda < 0$$

$$\sqrt{-i} \sqrt{\lambda} = e^{-i\pi/4} \sqrt{|\lambda|} \quad \text{si } \lambda > 0.$$

$$\text{Donc } G(\lambda) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} G_\varepsilon(\lambda) = \frac{1}{2\sqrt{\pi|\lambda|}} e^{\text{sgn}(\lambda) i\pi/4} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{\frac{i\sqrt{\zeta^2}}{4\lambda}} \bar{b}(\zeta) d\zeta$$

$$\text{et si } \lambda > 0: G(\lambda) = \frac{1}{2\sqrt{\pi\lambda}} e^{i\pi/4} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{\frac{-i\sqrt{\zeta^2}}{4\lambda}} \bar{b}(\zeta) d\zeta.$$

On fait un DL de  $y \mapsto e^{iy}$ .

$$\text{On a } \left. \begin{aligned} e^{iy} &= \sum_{m=0}^N \frac{(iy)^m}{m!} + A_N(y) \text{ avec} \\ |A_N(y)| &= \left| \int_0^y \frac{(y-t)^N}{m!} (e^{it})^{(N+1)} dt \right| \end{aligned} \right\}$$

$$= \left| \int_0^y \frac{(y-t)^N}{m!} i^{N+1} e^{it} dt \right|$$

$$= \left| \int_0^y \frac{(y-t)^N}{m!} i^{N+1} e^{it} dt \right|$$

$$\leq \frac{|y|^{N+1}}{(N+1)!}$$

Donc,

$$G(\lambda) = \frac{e^{i\pi\lambda}}{2\sqrt{\pi\lambda}} \sum_{m=0}^N \frac{(-i)^m}{4^m \lambda^m m!} \int_{-\infty}^{+\infty} \xi^{2m} \widehat{b}(\xi) d\xi + R_N(\lambda)$$

$$\text{on } |R_N(\lambda)| = \left| \frac{e^{i\pi\lambda/4}}{2\sqrt{\pi\lambda}} \int_{-\infty}^{+\infty} A_N\left(\frac{-\xi^2}{4\lambda}\right) \widehat{b}(\xi) d\xi \right|$$

$$\lesssim_N \lambda^{-1/2} \lambda^{-N-1} = \lambda^{-N-3/2}$$

$b \in \mathcal{C}_c^\infty \subset \mathcal{S} \rightarrow$  décroissance rapide, on peut donc appliquer l'inversion de Fourier:

$$\overline{b}(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-ix\xi} \widehat{b}(\xi) d\xi$$

et par dérivat° sous l'intégrale:

$$\overline{b}^{(2m)}(0) = \left[ \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} (-i\xi)^{2m} e^{-ix\xi} \widehat{b}(\xi) d\xi \right]_{(x=0)}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} (-i\xi)^{2m} \widehat{b}(\xi) d\xi$$

Donc

$$G(\lambda) - R_N(\lambda) = \frac{e^{i\pi/4}}{2\sqrt{a}\lambda} \sum_{m=0}^N \frac{(-i)^m}{\sqrt{m} \lambda^m m!} (-i)^{2m} 2^{2m} \bar{b}^{(2m)}(0)$$
$$= \frac{e^{i\pi/4}}{\sqrt{\lambda}} \sum_{m=0}^N \frac{(-i)^m}{\sqrt{m} \lambda^m m!} \lambda^{-m} \bar{b}^{(2m)}(0).$$

En particulier, pour  $a = \bar{b}$ , on a

$$G(\lambda) \underset{\lambda \rightarrow +\infty}{\sim} \frac{e^{i\pi/4}}{\sqrt{\lambda}} \sqrt{a} a(0).$$

□

Pour aller + vite: - mesurer directement les TCVD

- mesurer les constantes,  $\alpha = \frac{e^{i\pi/4}}{2\sqrt{a}}$

- suffirait donc que  $\lambda > 0$ .

## Complément

### I. Cas général.

Soit  $\varphi \in C^\infty(\mathbb{R}, \mathbb{R})$ ,  $a \in C_c^\infty$ , tel que sur le support de  $a$ ,  
il existe un unique point  $x_0$  tel que

$$\varphi'(x_0) = 0, \quad \varphi''(x_0) \neq 0$$

So  $\varphi(x) \neq 0$ , sur le support de  $a$ , alors via des ITP,

$$|F(b)| \leq_N \varepsilon^{-N}, \quad t \geq 1.$$

$$F(b) = \int_{\mathbb{R}} e^{i b \varphi(x)} a(x) dx$$

$$= \int_{\mathbb{R}} \frac{(e^{i r \varphi})'(x)}{i r \varphi'(x)} a(x) dx$$

$$= -\frac{1}{i r} \int_{\mathbb{R}} \left( \frac{a}{\varphi'} \right)' e^{i r \varphi(x)} dx$$

$$= -\frac{1}{i r} \int_{\mathbb{R}} e^{i r \varphi(x)} a_1(x) dx \quad \text{etc.}$$

$$\text{On a } F(\varepsilon) = e^{i r \varphi(x_0)} \sum_{m=0}^N A_m \varepsilon^{-m-1/2} + R_N(\varepsilon), \quad t \geq 1$$

$$\text{où } \left\{ \begin{array}{l} A_0 = \frac{\sqrt{2\pi} e^{i \varepsilon \pi/4}}{\sqrt{|\varphi''(x_0)|}} a(x_0), \quad \varepsilon = \text{signe } \varphi''(x_0) \\ |R_N(\varepsilon)| \leq C_N \varepsilon^{-N-3/2}, \quad t \geq 1 \end{array} \right.$$

→ donner la signature de  
le Hesse en  $x_0$  etc.

On écrit  $P(x) = P(x_0) + \frac{1}{2}(x-x_0)^2 \varphi''(\xi)$ .

$\xi \in ]x_0, x[$ ;  $\varphi(x_0) = \varphi'(x_0)$ .

$F(t) = \int_{\pi}^{\infty} e^{\sigma P(x_0)} \int_{\pi}^{\infty} e^{\sigma y^2 \omega(x)} c(y) dy$

$\omega \left\{ \begin{array}{l} \omega(y) = \frac{1}{2} \varphi''(y+x_0) \\ c(y) = c(y+x_0). \end{array} \right.$

On veut faire le changement de variable  $\tau = \sqrt{\pm \omega(x)} y$

$\rightarrow$  est bien autour de 0, car  $\omega(0) = \frac{1}{2} \varphi''(x_0) = x_0$

ensuite c'est calculatoire. (et c'est tout).

## II. Applications

On peut mg  $A_0(t) = 2\sqrt{\pi} |t|^{-1/4} \cos\left(\frac{2}{3}|t|^{3/2} - \pi/4\right) + O(|t|^{-7/4})$ .