

Developpement:

leçon 236

256

Transformée de Fourier de la gaussienne complexe:

245

239

Considérons la transformée de Fourier de la gaussienne complexe

$$F(z) = \int_{\mathbb{R}} e^{-its} e^{-z \frac{t^2}{2}} dt$$

$$f(t) = e^{-z \frac{t^2}{2}}$$

définie sur $\Omega = \{z \in \mathbb{C}; \operatorname{Re}(z) > 0\}$ et pour tout $s \in \mathbb{R}$ fixé.

Théorème:

F est holomorphe sur Ω et vaut $F(z) = \sqrt{\frac{2\pi}{z}} \cdot e^{-\frac{s^2}{2z}}$

► F est holomorphe sur Ω :

• F est définie sur Ω :

$$|e^{-its} e^{-z \frac{t^2}{2}}| = e^{-\operatorname{Re}(z) \cdot \frac{t^2}{2}} \in L^1(\mathbb{R}) \text{ car } \operatorname{Re}(z) > 0.$$

• F holomorphe sur Ω : soit $g(t, z) = e^{-its} e^{-z \frac{t^2}{2}}$

• $t \mapsto g(t, z)$ mesurable

• $z \mapsto g(t, z)$ holomorphe par holomorphie de l'exp

$$|g(t, z)| = |e^{-its} e^{-z \frac{t^2}{2}}| = |e^{-z \frac{t^2}{2}}| = e^{-\operatorname{Re}(z) \frac{t^2}{2}} \leq \underbrace{e^{-a \frac{t^2}{2}}}_{\in L^1(\mathbb{R})}$$

On a majoré $|g(t, z)|$ sur tout compact de Ω par une fonction intégrable.

Ainsi $F \in H(\Omega)$. nédac: Soit $K \subset \Omega$ compact, alors $\exists a > 0$ tq $\forall z \in K, \operatorname{Re}(z) \geq a$

► Mg $F(z) = \sqrt{\frac{2\pi}{z}} \cdot e^{-\frac{s^2}{2z}} \quad \forall z \in \Omega$

le div / à l'out / \triangle Remarque il y a une racine d'un nbre complexe...
On définit pour $z \in \mathbb{C} \setminus \mathbb{R}^-$ ouvert étoilé $\sqrt{z} = \sqrt{|z|} \cdot e^{i \frac{\arg(z)}{2}}$, $\arg(z) \in]-\pi, \pi[$.

Comme $z \mapsto \sqrt{\frac{2\pi}{z}} \cdot e^{-\frac{s^2}{2z}} \in H(\Omega)$

et $z \mapsto F(z) \in H(\Omega)$

Nous pouvons utiliser le principe du prolongement analytique, c'est à

dire qu'il suffit de montrer l'égalité sur un sous ensemble de Ω possédant un point d'accumulation: $\mathbb{R}^{++} \subset \Omega$ et tout intervalle de \mathbb{R} possède un point d'accumulation. Nous allons donc montrer

$$\forall x > 0, F(x) = \sqrt{\frac{2\pi}{x}} e^{-\frac{s^2}{2x}}$$

Posons le changement de variable $x \frac{t^2}{2} = \frac{s^2}{2}$ (pour retrouver la TF de la gaussienne), $\frac{dt}{ds} = \frac{1}{\sqrt{x}}$ $t = \frac{1}{\sqrt{x}} \cdot s$

Alors $F(x) = \int_{\mathbb{R}} e^{-its} e^{-x \frac{t^2}{2}} dt = \frac{1}{\sqrt{x}} \int_{\mathbb{R}} e^{-is(\frac{s}{\sqrt{x}})} e^{-\frac{s^2}{2}} ds$
TF de $s \mapsto e^{-s^2/2}$ au point $\frac{s}{\sqrt{x}}$
 $= \sqrt{\frac{2\pi}{x}} \cdot e^{-\frac{s^2}{2x}}$

On conclut par le principe de prolongement analytique.

Lemme: (lemme qui sert pour prouver l'application)

Soit $f \in C_0^\infty(\mathbb{R})$. $\forall \mu > 0, \lambda \in \mathbb{R}$ tq $(\mu, \lambda) \neq (0, 0)$,

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-(\mu+i\lambda)t^2/2} f(t) dt = \frac{1}{\sqrt{2\pi(\mu+i\lambda)}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{\xi^2}{2(\mu+i\lambda)}} \hat{f}(\xi) d\xi$$

Preuve:

Si $\mu > 0$

$$\int_{\mathbb{R}} \underbrace{e^{-(\mu+i\lambda)\frac{t^2}{2}}}_{\in L^2(\mathbb{R})} \underbrace{f(t)}_{\substack{\in L^2(\mathbb{R}) \\ \text{ou } f \in C_0^\infty(\mathbb{R})}} dt = \int_{\mathbb{R}} f(t) \cdot \overbrace{e^{-(\mu-i\lambda)\frac{t^2}{2}}} dt$$

$$\xrightarrow{\text{Plancherel}} = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \hat{f}(\xi) \overbrace{e^{-(\mu-i\lambda)\frac{\xi^2}{2}}} d\xi$$

$$\langle f, g \rangle = \frac{1}{2\pi} \langle \hat{f}, \hat{g} \rangle = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \hat{f}(\xi) \overbrace{\sqrt{2\pi} \cdot e^{-\frac{\xi^2}{2}(\mu-i\lambda)}} d\xi$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi(\mu+i\lambda)}} \int_{\mathbb{R}} \hat{f}(\xi) e^{-\frac{\xi^2}{2}(\mu+i\lambda)} d\xi$$

Si $\mu = 0$

Soit $(\mu_n) \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} 0$ alors $\int_{\mathbb{R}} e^{-(\mu_n+i\lambda)\frac{t^2}{2}} f(t) dt \xrightarrow{n \rightarrow +\infty} \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda\frac{t^2}{2}} f(t) dt$

par convergence dominée. On applique ensuite le résultat précédent à la première intégrale, et on passe à la limite.

Appli: Preuve de la méthode de Laplace et de la méthode de la phase stationnaire.
 $\lambda = 0, \mu \text{ noté } \lambda$

$\mu = 0$

On note $\mathcal{I} = \int_{\mathbb{R}} e^{-\lambda \frac{t^2}{2}} f(t) dt$ et $\mathcal{J} = \int_{\mathbb{R}} e^{-i\lambda \frac{t^2}{2}} f(t) dt$

↑
méthode de Laplace approximo
 $\int_a^b e^m \cdot f(x) dx$

↑
méthode de la phase stationnaire approximo
 $\int_a^b f(x) e^{i\lambda g(x)} dx$

On a par le lemme :

$$I = \frac{1}{\sqrt{2\pi\lambda}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\xi^2/2\lambda} \hat{f}(\xi) d\xi$$

$$\text{et } J = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{2i\pi\lambda} e^{-\xi^2/2i\lambda} \hat{f}(\xi) d\xi$$

Appliquons la formule de Taylor reste intégrale à $t \mapsto e^t$ sur $[0, x]$:
et bien e^{n+1}

$$e^x = \sum_{k=0}^N \frac{x^k}{k!} + \frac{1}{N!} \int_0^x (x-t)^N e^t dt$$

$$= \sum_{k=0}^N \frac{x^k}{k!} + \frac{x^{N+1}}{N!} \int_0^1 (1-s)^N e^{xs} ds$$

$$t = xs ; s = \frac{t}{x} ; dt = x ds$$

► Méthode de Laplace :

$$e^{-\xi^2/2\lambda} = \sum_{k=0}^N \frac{(-1)^k}{k!} \frac{\xi^{2k}}{(2\lambda)^k} + \underbrace{\frac{(-1)^{N+1}}{N!} \left(\frac{\xi^2}{2\lambda}\right)^{N+1} \int_0^1 (1-s)^N e^{-s\xi^2/2\lambda} ds}_{R_N(\lambda, \xi)}$$

et on injecte ceci dans I . (appel : $f \in C_c^\infty(\mathbb{R}) \subset S(\mathbb{R}) \rightarrow \hat{f} \in S(\mathbb{R})$)

$$I = \frac{1}{\sqrt{2\pi\lambda}} \left[\sum_{k=0}^N \frac{(-1)^k}{k! (2\lambda)^k} \int_{\mathbb{R}} \xi^{2k} \hat{f}(\xi) d\xi + \int_{\mathbb{R}} R_N(\lambda, \xi) \hat{f}(\xi) d\xi \right]$$

$$\text{On, } |R_N(\lambda, \xi)| \leq \frac{1}{N!} \frac{1}{(2\lambda)^{N+1}} \xi^{2(N+1)} \int_0^1 (1-s)^N ds$$

$$\text{d'où } \left| \int_{\mathbb{R}} R_N(\lambda, \xi) \hat{f}(\xi) d\xi \right| \leq \frac{1}{(N+1)!} \cdot \frac{1}{(2\lambda)^{N+1}} \cdot \int_{\mathbb{R}} \xi^{2(N+1)} |\hat{f}(\xi)| d\xi$$

$$\leq \frac{C_{N,f}}{\lambda^{N+1}}$$

$f \in S(\mathbb{R})$ donc $\hat{f} \in C_c^\infty$ donc

Par inversion de Fourier dans $S(\mathbb{R})$, $f(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{ix\xi} \hat{f}(\xi) d\xi$ et
 comme $\hat{f} \in S(\mathbb{R})$, on a $f^{(2k)}(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} (i\xi)^{2k} e^{ix\xi} \hat{f}(\xi) d\xi$,
 en particulier $f^{(2k)}(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} \xi^{2k} \hat{f}(\xi) d\xi$ d'où :

$$I = \frac{1}{\sqrt{2\pi\lambda}} \left[\sum_{k=0}^N \frac{2\pi}{k! (2\lambda)^k} f^{(2k)}(0) + \mathcal{O}\left(\frac{1}{\lambda^{N+1}}\right) \right] \text{ pour } \lambda \rightarrow +\infty$$

$$= \sqrt{2\pi} \sum_{k=0}^N \frac{\lambda^{-k-\frac{1}{2}}}{k! 2^k} f^{(2k)}(0) + \mathcal{O}\left(\frac{1}{\lambda^{N+1}}\right) \text{ pour } \lambda \rightarrow +\infty$$

► Méthode de la phase stationnaire :

En reprenant l'expression de e^x , pour $x = i\xi^2/2\lambda$, on obtient

$$e^{i\xi^2/2\lambda} = \sum_{k=0}^N \frac{i^k}{k!} \frac{\xi^{2k}}{(2\lambda)^k} + R_N(\lambda, \xi) = \frac{i^{N+1}}{N!} \left(\frac{\xi^2}{2\lambda}\right)^{N+1} \int_0^1 (1-s)^N e^{is\xi^2/2\lambda} ds$$

$$\begin{aligned}
 \mathcal{J} &= \frac{1}{\sqrt{2i\pi\lambda}} \left[\sum_{k=0}^N \frac{i^k}{k!} \frac{\xi^{2k}}{(2\lambda)^k} \int_{\mathbb{R}} \xi^{2k} \hat{f}(\xi) d\xi + O\left(\frac{1}{\lambda^{N+1}}\right) \right] \text{ quand } \lambda \rightarrow +\infty \\
 &= \sqrt{2\pi} \cdot \left(\frac{1}{\sqrt{2}} \right) \sum_{k=0}^N \frac{(-i)^k}{k! 2^k} \lambda^{-k-1/2} f^{(2k)}(0) + O\left(\frac{1}{\lambda^{N+1}}\right) \text{ quand } \lambda \rightarrow +\infty \\
 &= e^{-i\pi/4} \quad \text{avec} \quad \sqrt{z} = \sqrt{|z|} \cdot e^{\frac{i \arg(z)}{2}}
 \end{aligned}$$

À savoir pour ce dev:

Principe de prolongement analytique: [Tourel p.52]

Soit U ouvert connexe de \mathbb{C} , $a \in U$, $f \in H(U)$.

(i) f identiquement nulle sur U

\Leftrightarrow

(ii) f identiquement nulle sur voisinage de a

\Leftrightarrow

(iii) $\forall n \in \mathbb{N}$, $f^{(n)}(a) = 0$

(i) \Rightarrow (ii) \Rightarrow (iii) ok.

(iii) \Rightarrow (ii) : Au voisinage de a , $f(z) = \sum_{n=0}^{+\infty} \frac{1}{n!} f^{(n)}(a) \cdot (z-a)^n = 0$.

(iii) \Rightarrow (i) Soit V l'ensemble des $z \in U$ tq f soit identiquement nulle au voisinage de z .

• V non vide (par hypothèse (ii))

• V ouvert par construction de V

• V fermé :

soit (z_n) suite de V tq $z_n \rightarrow b \in U$.

$f^{(k)}(z_n) = 0 \quad \forall k \in \mathbb{N}$, or $f^{(k)}$ continue donc $f^{(k)}(b) = 0 \quad \forall k$

Or f est OSE au voisinage de b , donc nulle au voisinage de b . $b \in V$.

↳ Ainsi $V = U$

TF de la gaussienne (réelle) :

$$\widehat{G}_\alpha(s) = \int_{\mathbb{R}} e^{-\alpha x^2} e^{-ixs} dx$$

► Mq $\widehat{G}_\alpha(x)$ est e^i

(thm de dérivation sous \int)

► calcul \widehat{G}_α'

$$\hookrightarrow \widehat{G}_\alpha'(s) = i \int_{\mathbb{R}} -2x e^{-\alpha x^2} e^{-ixs} dx$$

$$\text{et par un IPP, } \widehat{G}_\alpha'(s) = -\frac{s}{2\alpha} \widehat{G}_\alpha(s)$$

$$\Rightarrow \widehat{G}_\alpha(s) = \widehat{G}_\alpha(0) \cdot e^{-\frac{s^2}{4\alpha}}$$

à calculer avec changement de var $y = \sqrt{\alpha} \cdot x$

Calcul intégral de Gauss

$$I = \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx$$

$$I^2 = \int_{\mathbb{R}^2} e^{-(x^2+y^2)} dx dy \quad (\text{Fubini})$$

$$= \int_0^{2\pi} \int_0^{+\infty} e^{-r^2} r dr d\theta$$

$$= \int_0^{2\pi} \frac{1}{2} d\theta$$

$$= \pi$$

$$\text{d'où } I = \sqrt{\pi}$$

→ Prouver que $z \mapsto \sqrt{\frac{z}{z}}$ holomorphe sur $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}^-$

$$\sqrt{z} = e^{\frac{1}{2} \operatorname{Log}(z)}$$

avec $\operatorname{Log}(z) = \ln|z| + zi \operatorname{arctan}\left(\frac{y}{x+|z|}\right)$
holomorphe sur $\mathbb{C} \setminus \mathbb{R}^-$.

on définit $\sqrt{z} = \sqrt{|z|} \cdot e^{\frac{i \operatorname{arg}(z)}{2}}$.

et on utilise Cauchy Riemann en exprimant l'argument
en fonction de x et y .

