

Chapitre 02 : La Transformation de Fourier des fonctions

1. Définitions et Notations

on note $L^1(\mathbb{R})$, l'ensemble des fonctions définies de \mathbb{R} dans \mathbb{R} , mesurable telles que $\int_{\mathbb{R}} |f(x)| dx < +\infty$

Exemples

- 1) la fonction $f(x) = \frac{1}{1+x^2}$ appartient à $L^1(\mathbb{R})$, car f est mesurable et $\int_{\mathbb{R}} |f(x)| dx = \int_{\mathbb{R}} \left| \frac{1}{1+x^2} \right| dx = \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{1+x^2} dx = \pi < +\infty$
- 2) La fonction g de \mathbb{R} dans \mathbb{R} définie par $g(x) = x$ n'appartient pas à $L^1(\mathbb{R})$, de façon générale, sauf dans le cas de la fonction nulle, les fonctions polynomiales n'appartiennent pas à $L^1(\mathbb{R})$.

Définition 2.1

Soit $f \in L^1(\mathbb{R})$, on appelle transformée de Fourier de f , la fonction complexe de la variable réelle ξ telle que : $\hat{f}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi x \cdot \xi} f(x) dx$, $\xi \in \mathbb{R}$
cette intégrale est bien définie puisque $\int_{\mathbb{R}} |e^{-2\pi x \cdot \xi}| = |f(x)|$
et $f \in L^1(\mathbb{R})$.

on écrira symboliquement : $\hat{f}(\xi) = \mathcal{F}(f)(\xi)$.

proposition 2.1

si $f \in L^1(\mathbb{R})$, alors \hat{f} est bornée, continue, $\hat{f}(\xi)$ tend vers 0 quand $\xi \rightarrow \pm\infty$ et $\|\hat{f}\|_\infty \leq \|f\|_1$.

preuve : on a

$$\hat{f}(\xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i x \cdot \xi} f(x) dx, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}.$$

la fonction sous le signe intégrale est continue pour presque tout $x \in \mathbb{R}$ et est mesurable pour tout $\xi \in \mathbb{R}$.

En outre, on a

$$\left| \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i x \cdot \xi} f(x) dx \right| = \|f\|_1, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$$

le second membre appartient à $L^1(\mathbb{R})$ et d'après le théorème de continuité pour les fonctions définies par intégrale, la fonction \hat{f} est continue, par ailleurs, on a

$$|\hat{f}(\xi)| \leq \int_{\mathbb{R}} |f(x)| dx = \|f\|_1, \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$$

ce qui montre \hat{f} est bornée, De plus

$$\|\hat{f}\|_\infty = \sup_{\xi \in \mathbb{R}} |\hat{f}(\xi)| \leq \|f\|_1.$$

* on montre maintenant que $\lim_{\xi \rightarrow \pm\infty} \hat{f}(\xi) = 0$.

* on sait que l'espace des fonctions étagées à support borné sur \mathbb{R} est ~~dense~~ dense dans $L^1(\mathbb{R})$, i.e.

$\forall f \in L^1(\mathbb{R})$, $\exists (\varphi_n)_n$ suites de support borné telles que

$$\varphi_n \xrightarrow{L^1} f \Leftrightarrow \lim_{n \rightarrow \infty} \|(\varphi_n - f)\|_1 = 0.$$

alors, on a $\varphi_n(u) = \sum_{k=1}^n \alpha_k^n X_{[u]}^{[\alpha_{k-1}, \alpha_k]}$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \hat{\varphi}(z) &= \int_{\mathbb{R}} \left(\sum_{k=1}^n \alpha_k^n X_{[u]}^{[\alpha_{k-1}, \alpha_k]} \right) e^{-2\pi i u z} du \\ &= \sum_{k=1}^n \alpha_k^n \int_{-\frac{\alpha_k}{2\pi i z}}^{\alpha_k} e^{-2\pi i u z} du \\ &= \sum_{k=1}^n \frac{i \alpha_k}{2\pi z} \left(e^{-2\pi i \alpha_k z} - e^{-2\pi i \alpha_{k-1} z} \right) \end{aligned}$$

alors, on a

$$|\hat{\varphi}(z)| \leq \frac{1}{\pi} \left(\sum_{k=1}^n |\alpha_k| \right) \frac{1}{|z|}$$

Or $z \rightarrow \pm\infty$, on a $|\hat{\varphi}(z)| \rightarrow 0$, alors on a

$$|\hat{f}(z)| \leq |\hat{f}_0(z) - \hat{\varphi}(z)| + |\hat{\varphi}(z)|$$

$$\Rightarrow \lim_{\substack{z \rightarrow 0 \\ z \rightarrow \pm\infty}} |\hat{f}(z)| \leq 0 \Rightarrow \lim_{z \rightarrow \pm\infty} |\hat{f}(z)| = 0$$

$$\Leftrightarrow \boxed{\lim_{z \rightarrow \pm\infty} \hat{f}(z) = 0}$$

Exemple : calculer la T. F. de

$$f(u) = \begin{cases} 1, & |u| \leq \frac{1}{2} \\ 0, & |u| > \frac{1}{2} \end{cases}$$

2. cas particulier 1: si f est paire

on sait que $e^{i\theta} = \cos \theta + i \sin \theta$, donc l'intégrale de Fourier

$$\text{se écrit: } \mathcal{F}(f(u))(\xi) = \int_{-\infty}^{+\infty} (\cos(2\pi u \xi) - i \sin(2\pi u \xi)) f(u) du$$

Or, les fonctions $u \mapsto f(u) \cos(2\pi u \xi)$ et $u \mapsto f(u) \sin(2\pi u \xi)$ sont respectivement paire et impaire, donc

~~$\mathcal{F}(f(u))(\xi)$~~

$$\int_{\mathbb{R}} f(u) \cos(2\pi u \xi) du = 2 \int_0^{+\infty} f(u) \cos(2\pi u \xi) du$$

$$\text{et } \int_{\mathbb{R}} f(u) \sin(2\pi u \xi) du = 0$$

donc, si f est paire, $\mathcal{F}(f(u))(\xi)$ est un nombre réel et

$$\mathcal{F}(f(u))(\xi) = 2 \int_0^{+\infty} f(u) \cos(2\pi u \xi) du.$$

cas particulier 2: si f est impaire

De la même façon, on montre que si f est impaire, $\mathcal{F}(f(u))(\xi)$ est un nombre imaginaire pur et on a

$$\mathcal{F}(f(u))(\xi) = -2i \int_0^{+\infty} f(u) \sin(2\pi u \xi) du$$

3. Transformation de Fourier inverse

on peut obtenir $f(x)$ à partir de $\hat{f}(\xi)$ par la transformation inverse (dite formule d'inversion de Fourier)

$$f(x) = \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i x \xi} \hat{f}(\xi) d\xi.$$

Et plus généralement, si f n'est pas continue en x_0 , on a

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x \xi} \hat{f}(\xi) d\xi = \frac{f(x_0+0) + f(x_0-0)}{2}.$$

où $f(x_0+0)$ et $f(x_0-0)$ sont les limites à droite et à gauche de $f(x)$.

4. propriétés de la Transformée de Fourier

1. linéarité : Soient $f, g \in L^1(\mathbb{R})$ et $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$, alors

$$\mathcal{F}(\alpha f(u) + \beta g(u))(\xi) = \alpha \hat{f}(\xi) + \beta \hat{g}(\xi)$$

Démonstration. on a

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(\alpha f(u) + \beta g(u))(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i u \xi} (\alpha f(u) + \beta g(u)) du \\ &= \alpha \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i u \xi} f(u) du + \beta \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i u \xi} g(u) du \\ &= \alpha \hat{f}(\xi) + \beta \hat{g}(\xi) \end{aligned}$$

2. Translation : soit $f \in L^1(\mathbb{R})$ et $a \in \mathbb{R}$, alors

$$\mathcal{F}(e_a f)(\xi) = \mathcal{F}(f(u-a))(\xi) = e^{-2\pi i \xi a} \hat{f}(\xi).$$

où $(e_a f)(u) = f(u-a)$

(5)

preuve. on a

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(u-a))(\xi) &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i u \cdot \xi} f(u-a) du, \text{ on pose } y = u-a \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i (y+a) \cdot \xi} f(y) dy \\ &= e^{-2\pi i a \cdot \xi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \cdot \xi} f(y) dy \\ &= e^{-2\pi i a \cdot \xi} \hat{f}(\xi) \end{aligned}$$

3° Changement d'échelle: soit $f \in L^1(\mathbb{R})$ et $\lambda \in \mathbb{R}^*$, alors

$$\mathcal{F}(h_\lambda f)(\xi) = \mathcal{F}(f(\lambda x))(\xi) = \frac{1}{|\lambda|} \hat{f}\left(\frac{\xi}{\lambda}\right)$$

$$\text{ou } (h_\lambda f)(x) = f(\lambda x)$$

preuve.

$$\mathcal{F}(f(\lambda x))(\xi) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i \lambda x \cdot \xi} f(dx) dx, \text{ il y a deux cas}$$

a) $\lambda > 0$, on pose $\lambda x = y \Rightarrow dy = \lambda dx$, alors

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(\lambda x))(\xi) &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \frac{\xi}{\lambda}} f(y) \frac{dy}{\lambda} \\ &= \frac{1}{\lambda} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \frac{\xi}{\lambda}} f(y) dy \\ &= \frac{1}{\lambda} \hat{f}\left(\frac{\xi}{\lambda}\right) \end{aligned}$$

b) si $\lambda < 0$, alors on a $y = \lambda x \Rightarrow dy = \lambda dx$

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f(\lambda x))(\xi) &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \frac{\xi}{\lambda}} f(y) \frac{dy}{\lambda} \\ &= -\frac{1}{\lambda} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \frac{\xi}{\lambda}} f(y) dy \end{aligned}$$

(6)

$$= \frac{-\lambda}{\lambda} \hat{f}\left(\frac{\xi}{\lambda}\right) = -\frac{1}{\lambda} \hat{f}\left(\frac{\xi}{\lambda}\right)$$

$$\text{donc, } \mathcal{F}(f(\lambda x))(\xi) = \frac{1}{|\lambda|} \hat{f}\left(\frac{\xi}{\lambda}\right)$$

4. Modulation. Soit $f \in L^1(\mathbb{R})$ et $\xi_0 \in \mathbb{R}$, alors

$$\mathcal{F}(e^{2\pi i \xi_0 x} f(x))(q) = \hat{f}(q - \xi_0)$$

preuve. on a

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(e^{2\pi i \xi_0 x} f(x))(q) &= \int_{\mathbb{R}} e^{2\pi i \xi_0 x} e^{-2\pi i q x} f(x) dx \\ &= \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i (q - \xi_0) x} f(x) dx \\ &= \hat{f}(q - \xi_0). \end{aligned}$$

~~proposition~~ Remarque :

si $f \in L^1(\mathbb{R})$, alors $f(+\infty) = f(-\infty) = 0$

proposition 2.3

soit $f \in L^1(\mathbb{R})$, supposons que f est dérivable et que

$f' \in L^1(\mathbb{R})$, alors

$$\mathcal{F}(f'(x))(q) = (2\pi i q) \hat{f}(q).$$

Si en outre, f admet des dérivées jusqu'à l'ordre n qui sont dans $L^1(\mathbb{R})$, alors

$$\mathcal{F}(f^{(n)}(x))(q) = (2\pi i q)^n \hat{f}^{(n)}(q).$$

preuve. on a

$$\mathcal{F}(f'(x))(q) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i q x} f'(x) dx$$

(7)

$$= \left[e^{-2\pi i x \xi} f^{(n)} \right]_{-\infty}^{+\infty} + 2\pi i \xi \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x \xi} f^{(n)} dx, \text{ par partie}$$

$$= 0 + (2\pi i \xi) \hat{f}'(\xi), \text{ car } e^{-2\pi i x \xi} f^{(n)} \in L^1(\mathbb{R})$$

on peut démontrer par la récurrence que

$$\mathcal{F}\left(f^{(n)}(x)\right)(\xi) = (2\pi i \xi)^n \hat{f}'(\xi)$$

proposition 2.4 Soit $f \in L^1(\mathbb{R})$. Si $x^n f(x) \in L^1(\mathbb{R})$, alors \hat{f} est dérivable et l'on a

$$\frac{d}{d\xi} \hat{f}(\xi) = \mathcal{F}(-2\pi i x f(x))(\xi)$$

Si en outre, $x^n f(x) \in L^1(\mathbb{R})$ alors

$$\frac{d^{(m)}}{d\xi^m} \hat{f}(\xi) = \mathcal{F}((-2\pi i x)^m f(x))(\xi).$$

preuve. on a

$$\frac{d}{d\xi} \hat{f}(\xi) = \frac{d}{d\xi} \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i x \xi} f(x) dx$$

D'après le théorème comme $\left| (-2\pi i x)^{-2\pi i x \xi} e^{-2\pi i x \xi} \right| = 2\pi |xf(x)|$

et que par hypothèse $xf(x) \in L^1(\mathbb{R})$, alors d'après le théorème de dérivation sous le signe intégrale,

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\xi} \hat{f}(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} \frac{d}{d\xi} e^{-2\pi i x \xi} f(x) dx = \int_{\mathbb{R}} -2\pi i x e^{-2\pi i x \xi} f(x) dx \\ &= \mathcal{F}(-2\pi i x f(x))(\xi) \end{aligned}$$

(8)

plus généralement, si $x^n f(n) \in L^1(\mathbb{R})$ on peut montrer
par la récurrence que

$$\left(\frac{d}{dx}\right)^{(n)} \hat{f}(\xi) = \mathcal{F}\left((-2\pi i x)^n f(x)\right)(\xi)$$

5. produit de convolution

sont $f, g \in L^1(\mathbb{R})$, alors $(f * g) \in L^1(\mathbb{R})$ et on a

$$(f * g)(x) = \int_{\mathbb{R}} f(t) g(x-t) dt$$

La transformée de Fourier du produit de convolution est

$$\mathcal{F}((f * g)(x))(\xi) = \hat{f}(\xi) \cdot \hat{g}(\xi)$$

on peut montrer aussi, que

$$\mathcal{F}^{-1}((f * g)(x)) = \mathcal{F}^{-1}(f(x))(\xi) \cdot \mathcal{F}^{-1}(g(x))(\xi)$$

preuve. on a

$$\begin{aligned} \mathcal{F}((f * g)(x))(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i x \xi} (f * g)(x) dx \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x \xi} \left(\int_{-\infty}^{+\infty} f(t) g(x-t) dt \right) dx \end{aligned}$$

En appliquant le théorème de Fubini, alors on a

$$\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x \xi} \left(\int_{-\infty}^{+\infty} f(t) g(x-t) dt \right) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \left(\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x \xi} g(x-t) dx \right) dt$$

on pose $y = x - t \Leftrightarrow dy = dx$, alors

(9)

$$\begin{aligned}
 \int_{-\infty}^{+\infty} f((\delta * g)(x))(\xi) &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) \left(\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i(y+t)\xi} g(y) dy \right) dt \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x t \xi} f(t) \left(\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \xi} g(y) dy \right) dt \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i x t \xi} f(t) dt \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2\pi i y \xi} g(y) dy \\
 &= \hat{f}(\xi) \cdot \hat{g}(\xi)
 \end{aligned}$$

Exemple :

- 1) Trouver la transformée de Fourier de $f(x) = \begin{cases} 1, & |x| < a \\ 0, & |x| > a \end{cases}$
- 2) Utiliser le résultat précédent pour calculer la valeur de l'intégrale $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\cos(2\pi n \xi)}{\sin(2\pi a \xi)} d\xi$
- 3) En déduire la valeur de $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin x}{x} dx$
4. Formule de Parseval - Plancherel
On a la relation suivante établie par Parseval pour les séries de Fourier et généralisée par Plancherel (1910) aux transformées de Fourier

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \overline{g(x)} dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \hat{f}(\xi) \overline{\hat{g}(\xi)} d\xi$$

(10)

Un cas particulier important si $f = g$, on a

$$\int_{\mathbb{R}} f(u) \cdot \overline{f(u)} du = \int_{\mathbb{R}} \hat{f}(\xi) \cdot \overline{\hat{f}(\xi)} d\xi$$

i.e. $\int_{-\infty}^{+\infty} |f(u)|^2 du = \int_{-\infty}^{+\infty} |\hat{f}(\xi)|^2 d\xi$

Exemple: on considère les fonctions définies sur \mathbb{R} par

$$f(u) = \frac{1}{1+u^2}, \quad g(u) = \frac{1}{e-2u+u^2}, \quad h(u) = \frac{u}{(1+u^2)^2}$$

Sachant que $\hat{f}(\xi) = \pi^{-\frac{1}{2}} e^{-\frac{|x|}{2}}$, déterminer $\hat{g}(\xi)$ et $\hat{h}(\xi)$.

proposition 2.5

soit $f \in L^1(\mathbb{R})$, alors on a

$$\mathcal{F}(f^V)(\xi) = \hat{f}(-\xi), \text{ où } f^V(u) = f(-u)$$

preuve. on a

$$\begin{aligned} \mathcal{F}(f^V)(\xi) &= \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i \xi u} f^V(u) du = \int_{-\infty}^{-2\pi i \xi u} e^{-2\pi i u} f(-u) du, \quad y = -u \\ &= \int_{-\infty}^{-2\pi i (-y)} e^{-2\pi i y} f(y) dy \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} e^{-2\pi i y} f(y) dy = \hat{f}(-\xi). \end{aligned}$$

corollaire 2.6

soit $f \in L^1(\mathbb{R})$ telle que $\hat{f} \in L^1(\mathbb{R})$. Alors, pour tout $x \in \mathbb{R}$ on a

(11)

$$\mathcal{F}(\hat{f}(\xi))(x) = f(-x)$$

Autrement dit, $\mathcal{F}(\mathcal{F}(f)) = f^V$ p. p.

7. Exemples usuels

Soit $a > 0$ fixé, et à deux réels tels que $c < d$.

Calcul direct: En appliquant la définition de la transformée de Fourier on a pour tout $\xi \in \mathbb{R}$,

$$(i) \mathcal{F}\left(\chi_{[c,d]}\right)(\xi) = \begin{cases} d - c, & \xi = 0 \\ \frac{\sin \pi(d-c)\xi}{\pi \xi}, & \xi \neq 0 \\ -i\pi(c+d)\xi \end{cases}$$

$$\text{en particulier } \mathcal{F}\left(\chi_{[-\frac{a}{2}, \frac{a}{2}]}\right)(\xi) = \frac{\sin(\pi a \xi)}{\pi \xi}$$

$$(ii) \mathcal{F}\left(e^{-ax} \chi_{[0,+\infty[}\right)(\xi) = \frac{1}{a + 2\pi i \xi}$$

$$(iii) \mathcal{F}\left((1 - \frac{2|x|}{a}) \chi_{[-\frac{a}{2}, \frac{a}{2}]}\right)(\xi) = 2 \frac{\sin\left(\frac{\pi a \xi}{2}\right)}{\pi^2 a \xi^2}$$

$$(iv) \mathcal{F}\left(e^{ax} \chi_{]-\infty, 0[}\right)(\xi) = \frac{1}{a - 2\pi i \xi}$$

$$(v) \mathcal{F}\left(e^{-a|x|}\right)(\xi) = \frac{2a}{a^2 + 4\pi^2 \xi^2}$$

$$(vi) \mathcal{F}\left(\text{sign}(x) e^{-a|x|}\right)(\xi) = \frac{-4\pi i \xi}{a^2 + 4\pi^2 \xi^2}$$

$$(vii) \mathcal{F}\left(e^{-ax^2}\right)(\xi) = \sqrt{\frac{\pi}{a}} e^{-\frac{\pi^2 \xi^2}{a}}$$

$$(viii) \mathcal{F}\left(\frac{1}{\text{ch}(ax)}\right)(\xi) = \frac{1}{\text{ch}\left(\frac{\pi \xi}{a}\right)}$$

$$(IX) \quad \mathcal{F} \left(\frac{1}{a^2 + \pi^2} \right) (\xi) = \frac{\pi}{a} e^{-2\pi a |\xi|}$$

Théorème 2.7

soit $f \in L^1(\mathbb{R})$ telle que $\hat{f} = 0$, alors $f = 0$ p. p.

8. Résolution des équations intégrales par la transformée de Fourier

de Fredholm

* Une équation intégrale de deuxième espèce est une équation de la forme

$$\varphi(x) - \int_{-\infty}^{+\infty} K(x,y) \varphi(y) dy = f(x)$$

où f et K sont des fonctions données, $K(x,y)$ s'appelle le noyau de l'intégrale et $\varphi(x)$ c'est la fonction inconnue.

Pour la résoudre il faut que le noyau dépendant de la différence des arguments, i.e. l'équation de la forme

$$\varphi(x) - \int_{-\infty}^{+\infty} K(x-y) \varphi(y) dy = f(x) \dots \dots (*)$$

$$\Rightarrow \varphi(x) - (K * \varphi)(x) = f(x) \quad \cancel{f(x)}$$

En appliquant la transformée de Fourier, on obtient

$$\hat{\varphi}(\xi) - \hat{K}(\xi) \cdot \hat{\varphi}(\xi) = \hat{f}(\xi) \quad (***)$$

(13)

avec $\hat{q}(\xi)$, $\hat{k}(\xi)$, $\hat{f}(\xi)$ les Transformées de Fourier de $q(u)$, $k(u)$, $f(u)$ respectivement. sous la condition $1 - \hat{K}(\xi) \neq 0$, l'égalité (**) devient

$$\hat{q}(\xi) = \frac{\hat{f}(\xi)}{1 - \hat{K}(\xi)}$$

Moyennant la formule d'inversion de Fourier, on obtient

$$q(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{2\pi i x \xi} \frac{\hat{f}(\xi)}{1 - \hat{K}(\xi)} d\xi$$

Exemple: Résoudre l'équation intégrale suivante : $q(u) - \lambda \int_{-\infty}^{\infty} e^{i(u-t)} q(t) dt = e^{-|x|}$

g. Extension de la transformée de Fourier aux fonctions de carré intégrable.

La définition de la transformée de Fourier donnée par la formule $\int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i u \xi} f(u) du$ n'est pas directement applicable

à une fonction quelconque de $L^2(\mathbb{R})$. Toutefois, cette définition convient lorsque $f \in L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$ et on démontre que \hat{f} appartient aussi à $L^2(\mathbb{R})$ et $\|f\|_2 = \|\hat{f}\|_2$. Cette isométrie de $L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$ dans

$L^2(\mathbb{R})$ s'étend en une isométrie de $L^2(\mathbb{R})$ sur $L^2(\mathbb{R})$ et cette extension permet de définir la transformée de Fourier (on peut aussi l'appeler la transformée de Fourier - plancherel)

pour toute fonction f de $L^{\infty}(\mathbb{R})$.

Théorème 2.8 (théorème de plancheral)

soit $f \in L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$. Alors $\hat{f} \in L^2(\mathbb{R})$ et on a

$$\|f\|_2 = \|\hat{f}\|_2$$

L'extension de la transformation de Fourier à $L^2(\mathbb{R})$ se fait en utilisant la densité $(L^2(\mathbb{R}) \cap L^\infty(\mathbb{R}), \|\cdot\|_2)$ dans $L^2(\mathbb{R})$ et la complétion de $L^2(\mathbb{R})$. C'est une application du résultat de topologie suivant

Lemme 2.9

Soient E et F deux espaces vectoriels normés, F complet, et G un sous-espace vectoriel dense dans E . Si μ est une application linéaire continue de G dans F , alors il existe un prolongement unique $\tilde{\mu}$ linéaire continue de E dans F et la norme de $\tilde{\mu}$ est égal à la norme de μ .

D'après le théorème de plancheral (théorème 2.8) \hat{f} est une isométrie de $L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$ dans $L^2(\mathbb{R})$. En appliquant le lemme ci-dessus avec $E = F = L^2(\mathbb{R})$ et $G = L^1(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R})$, on obtient le théorème suivant

(15)

Théorème 2.10 (Théorème de plancherel - Riesz)

Il existe un automorphisme unique, qu'on note aussi

\mathcal{F} , de $L^2(\mathbb{R})$ qui prolonge canoniquement l'isométrie

$$L^2(\mathbb{R}) \cap L^2(\mathbb{R}) \xrightarrow{\quad} L^2(\mathbb{R})$$

$$f \longmapsto \hat{f}$$

De plus pour tout $(f, g) \in L^2(\mathbb{R}) \times L^2(\mathbb{R})$, on a

$$1^\circ) \quad \mathcal{F}(\mathcal{F}^{-1}(f)) = \mathcal{F}^{-1}(\mathcal{F}(f)) = f \quad p \circ p.$$

$$2^\circ) \quad \int_{\mathbb{R}} f(u) \overline{g(u)} du = \int_{\mathbb{R}} \hat{f}(q) \overline{\hat{g}(q)} dq$$

$$3^\circ) \quad \lim_{A \rightarrow +\infty} \left\| \varphi_A - \mathcal{F}(f) \right\|_2 = 0 \text{ où } \varphi_A(q) = \int_{[-A, A]} e^{-2\pi i q u} f(u) \chi_{[u]} du$$

$$4^\circ) \quad \lim_{A \rightarrow +\infty} \left\| \psi_A - f \right\|_2 = 0 \text{ où } \psi_A(u) = \int_{[-A, A]} e^{2\pi i u q} \hat{f}(q) \chi_{[q]} dq$$

Exemple. on considère les fonctions définies sur \mathbb{R} par

$$f(u) = \frac{\sin(\pi u)}{\pi u} \text{ et } g(u) = \frac{\sin(\pi u)}{e^{-\pi u^2}}$$

1) calculer $\hat{f}(q)$ et en déduire la valeur de l'intégrale

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \left(\frac{\sin \pi x}{\pi x} \right)^2 dx$$

2) calculer $\hat{g}(q)$, on rappelle que $\mathcal{F}(e^{-\pi x^2})(q) = -i \pi q e^{-\pi q^2}$

Théorème 2.11 Soit $f \in L^2(\mathbb{R})$. Si pour presque tout

$\xi \in \mathbb{R}$, l'intégrale

$$\int_{-A}^A e^{-2\pi i \xi u} f(u) du$$

converge vers une limite finie qu'on note $\hat{f}(\xi)$,

lorsque A tend vers $+\infty$, alors $\hat{f}(\xi) = g$ p. p.

10. transformée de Fourier dans $L^2(\mathbb{R})$ et convolution

Théorème 2.12

1°) si $(f, g) \in L^1(\mathbb{R}) \times L^2(\mathbb{R})$, alors $\hat{f}\hat{g}(f * g) = \hat{f}(f)\hat{g}(g)$

2°) si $(f, g) \in L^2(\mathbb{R}) \times L^2(\mathbb{R})$, alors $\hat{f}\hat{g}(fg) = \hat{f}(f) * \hat{g}(g)$

11. Transformée de Fourier dans $L^2(\mathbb{R})$ d'une dérivée

Théorème 2.13 Soit $f \in L^2(\mathbb{R})$

Si f est continue de classe C^1 par morceau et telle que $f' \in L^2(\mathbb{R})$, alors pour tout $\xi \in \mathbb{R}$,

$$\hat{f}'(\xi) = (2\pi i \xi) \hat{f}'(\xi).$$

• Si de plus f est de classe C^m par morceau où $m \in \mathbb{N}^*$ et telle que les dérivées $f^{(k)}$ (17)

jusqu'à l'ordre m inclus sont de carré intégrables

alors pour presque tout $\xi \in \mathbb{R}$ et pour tout

$1 \leq k \leq m$, on a

$$\mathcal{F}(f^{(k)}(x))(\xi) = (2\pi i \xi)^k f'(\xi).$$

Exemple :

la transformée de Fourier de la fonction dérivée est-elle applicable à la fonction $f = X(u)$.

[12, 13]

12. Application à la résolution des équations aux dérivées partielles.

12.1. Équation de la chaleur

Soit une tige homogène « très mince » et de longueur infinie, isolée de l'extérieur. On se donne à l'instant $t=0$ la répartition $u_0(x) = u(0, x)$ de la température en chaque point de la tige ($x \in \mathbb{R}$) et on cherche à déterminer son évolution $u(t, x)$.

Sachant qu'elle vérifie ce qu'on appelle l'équation de

la chaleur (C) $\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 0, & (t, x) \in [0, +\infty] \times \mathbb{R} \\ u(0, x) = u_0(x), & x \in \mathbb{R} \end{cases}$

on suppose que $u_0 \in L^2(\mathbb{R})$.

(18)

et on cherche une fonction $u(t, n) \in C^{1,2}([0, +\infty[\times \mathbb{R})$.

- on suppose pour $t > 0$ fixé, on a

$$\int_{\mathbb{R}} |u(n, t)| dx < \infty, \int_{\mathbb{R}} \left| \frac{\partial u}{\partial t}(t, n) \right| dx < \infty, \int_{\mathbb{R}} \left| \frac{\partial^2 u}{\partial n^2}(t, n) \right| dx < \infty$$

de sorte que les fonctions $n \mapsto u(t, n)$, $x \mapsto \frac{\partial u}{\partial t}(t, n)$,

$x \mapsto \frac{\partial^2 u}{\partial n^2}(t, n)$ ont pour chaque valeur de $t > 0$ fixée une transformée de Fourier par rapport à la variable d'espace n .

on suppose de plus que pour $t > 0$, on a

$$\int_{\mathbb{R}} \frac{\partial u}{\partial t}(t, n) e^{-2\pi i n \xi} dn = \frac{\partial}{\partial t} \left(\int_{\mathbb{R}} u(t, n) e^{-2\pi i n \xi} dn \right).$$

on pose pour $t \geq 0$ fixé

$$\hat{u}(t, \xi) = \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i n \xi} u(t, n) dn.$$

En appliquant la transformée de Fourier par rapport à la variable d'espace n , on obtient

$$\Im \left(\frac{\partial u}{\partial t} - \frac{\partial^2 u}{\partial n^2} \right) = 0$$

$$\Rightarrow \Im \left(\frac{\partial u}{\partial t} \right)(\xi) - \Im \left(\frac{\partial^2 u}{\partial n^2} \right)(\xi) = 0$$

$$\Rightarrow \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i n \xi} \frac{\partial u}{\partial t} dn - (2\pi i \xi)^2 \hat{u}(t, \xi) = 0$$

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial t} \int_{\mathbb{R}} e^{-2\pi i n \xi} u(t, n) dn + 4\pi^2 \xi^2 \hat{u}(t, \xi) = 0$$

(19)

$$\Rightarrow \frac{\partial}{\partial t} \hat{u}(t, \xi) + 4\pi^2 \xi^2 \hat{u}(t, \xi) = 0 \quad \text{--- (*)}$$

Ainsi, pour $\xi \in \mathbb{R}$ fixé, \hat{u} est solution de l'équation différentielle par rapport au temps t , la solution est

$$\hat{u}(t, \xi) = C e^{-4\pi^2 \xi^2 t}$$

pour $t=0 \Rightarrow \hat{u}(0, \xi) = C = \hat{u}_0(\xi)$, donc la solution est

$$\hat{u}(t, \xi) = \hat{u}_0(\xi) e^{-4\pi^2 \xi^2 t}$$

la formule d'inversion de Fourier donne :

$$\begin{aligned} u(t, x) &= \mathcal{F}^{-1} \left(\hat{u}_0(\xi) e^{-4\pi^2 \xi^2 t} \right)(x) \\ &= \mathcal{F}^{-1} \left(\hat{u}_0(\xi) \right)(x) * \mathcal{F}^{-1} \left(e^{-4\pi^2 \xi^2 t} \right)(x) \\ &= u_0(x) * \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}}, \quad \text{on sait que } \mathcal{F} \left(\frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \right)(\xi) = \frac{-\frac{x^2}{4t}}{e^{-\frac{x^2}{4t}}} \\ &= \left(u_0 * \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} e^{-\frac{x^2}{4t}} \right)(x), \quad \text{alors} \end{aligned}$$

$$u(t, x) = \frac{1}{\sqrt{4\pi t}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{(x-y)^2}{4t}} u_0(y) dy.$$

(20) ~~✓~~