

T.D. de Mécanique Quantique

Série n° 3

I- Transformation de Fourier

On rappelle qu'en terme d'impulsion, la transformée de Fourier de la fonction d'onde $\psi(x)$ au point p sera définie par:

$$\bar{\psi}(p) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{1/2}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-ipx/\hbar} dx$$

On peut déduire $\psi(x)$ à partir de $\bar{\psi}(p)$ à l'aide de la transformation inverse de Fourier:

$$\psi(x) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{1/2}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}(p) e^{+ipx/\hbar} dp$$

Exercices:

1/- Calculer les transformées de Fourier $g(k) = F[\psi(x)](k)$ et $\bar{\psi}(p)$ des fonctions suivantes:

$$a- \psi(x) = \begin{cases} 1/a & -a/2 \leq x \leq a/2 \\ 0 & |x| > a/2 \end{cases}$$

$$b- \psi(x) = e^{-\frac{|x|}{a}}, \quad a > 0$$

$$c- \psi(x) = e^{-\frac{x^2}{a^2}}$$

On admettra que l'on a:
$$\int_{-\infty+i\alpha}^{+\infty+i\alpha} e^{-\beta z^2} dz = \left(\frac{\pi}{\beta}\right)^{1/2} \quad \forall \alpha \in \mathbb{R}$$

2/- Evaluer les relations de récurrence suivantes:

$$F[\psi^{(n)}(x)](k) = (ik)^n F[\psi(x)](k)$$

et
$$\overline{\psi^{(n)}}(p) = \left(i \frac{p}{\hbar}\right)^n \bar{\psi}(p)$$

où $\psi^{(n)}(x)$ désigne la dérivée $n^{\text{ième}}$ de $\psi(x)$ dont les limites sont supposées nulles lorsque x tend vers $\pm\infty$.

3/- On appellera produit de convolution de deux fonctions $\psi_1(x)$ et $\psi_2(x)$, l'intégrale (si elle existe):

$$(\psi_1 * \psi_2)(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1(y) \psi_2(x-y) dy$$

Montrer que l'on a bien : $F[(\psi_1 * \psi_2)(x)](k) = (2\pi)^{1/2} F[\psi_1(x)](k) \times F[\psi_2(x)](k)$, et
 $(\overline{\psi_1 * \psi_2})(p) = (2\pi\hbar)^{1/2} \overline{\psi_1}(p) \overline{\psi_2}(p)$

4/- Démontrer l'égalité : $\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1^*(x) \psi_2(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \overline{\psi_1}(p) \overline{\psi_2}(p) dp$, en déduire l'identité de

Parseval-Plancherel : $\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} |\overline{\psi}(p)|^2 dp$.

II- Fonction delta de Dirac

On introduit la fonction $\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0)$ qui ne prend de valeur appréciable que dans un intervalle de longueur ε autour de x_0 , et telle que : $\int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x - x_0) dx = 1$ (5)

on appellera fonction δ de Dirac centrée au point x_0 , la limite d'une telle fonction $\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0)$ lorsque ε tend vers zéro : $\delta(x - x_0) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} [\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0)]$

Exercices:

1/- Montrer que les fonctions suivantes satisfont la condition (5):

a- $\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0) = \begin{cases} 1/\varepsilon & -\varepsilon/2 \leq x - x_0 \leq \varepsilon/2 \\ 0 & \text{ailleurs} \end{cases}$

b- $\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0) = \frac{1}{2\varepsilon} \exp\left(-\frac{|x - x_0|}{\varepsilon}\right)$

c- $\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0) = \frac{1}{\varepsilon\pi^{1/2}} \exp\left[-\frac{(x - x_0)^2}{\varepsilon^2}\right]$

d- $\delta^{(\varepsilon)}(x - x_0) = \frac{1}{\pi} \frac{\varepsilon}{(x - x_0)^2 + \varepsilon^2}$

2/- Démontrer la propriété fondamentale de la fonction de Dirac

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x - x_0) f(x) dx = f(x_0)$$

Pour cela on remarquera que dans l'intervalle effectif d'intégration $\left[x_0 - \frac{\varepsilon}{2}, x_0 + \frac{\varepsilon}{2}\right]$, l'on a :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x - x_0) f(x) dx \approx f(x_0)$$

3/- Calculer les transformées de Fourier $F[\delta(x - x_0)](k)$ et $\overline{\delta}(p)$ de $\delta(x - x_0)$. En déduire que $\delta(x - x_0)$ s'écrit explicitement :

$$\delta(x - x_0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{+ik(x-x_0)} dk = \frac{1}{2\pi\hbar} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{+ip(x-x_0)/\hbar} dp \quad (6)$$

4/- Montrer que $\delta(cx) = \frac{1}{|c|} \delta(x)$, en déduire que $\delta(x)$ est paire.

5/- En utilisant l'équation (6), montrer que l'intégrale $\frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \overline{\psi}(p) e^{+ipx/\hbar} dp$ est bien égale à $\psi(x)$; redémontrer alors l'identité de Parseval-Plancherel.

Serie 3

TF $\bar{\psi}(p) = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{1/2}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-ipx/\hbar} dx$

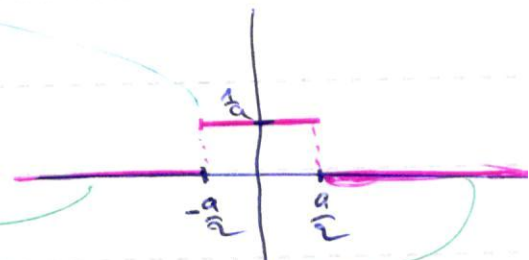
T.F.I $\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}(p) e^{ipx/\hbar} dp$

1) On calcule la TF $g(k) = F(\psi(x))(k)$ et $\bar{\psi}(p)$

a) Donnée

$$g(k) = F(\psi(x))(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-ikx} dx$$

or $\psi(x) = \begin{cases} 1/a & \text{si } -\frac{a}{2} \leq x \leq \frac{a}{2} \\ 0 & \text{si } |x| > \frac{a}{2} \end{cases}$
 $a \neq 0$



$$\Rightarrow g(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{-\frac{a}{2}} \psi(x) e^{-ikx} dx + \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \psi(x) e^{-ikx} dx + \int_{\frac{a}{2}}^{+\infty} \psi(x) e^{-ikx} dx$$

relation de chasles

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}} \frac{1}{a} e^{-ikx} dx$$

$$= \frac{1}{a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[\frac{e^{-ikx}}{(-ik)} \right]_{-\frac{a}{2}}^{\frac{a}{2}}$$

$$= \frac{1}{a} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{1}{-ik} \left(e^{-i\frac{a}{2}k} - e^{i\frac{a}{2}k} \right)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi} ak} \frac{e^{i\frac{a}{2}k} - e^{-i\frac{a}{2}k}}{2i} = \frac{2}{ak\sqrt{2\pi}} \sin \frac{a}{2}k$$

(1)

Serie 3 - EX1 - Q1 - a) suite

$$\bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-i \frac{p x}{\hbar}} dx$$

Si on pose $k = \frac{p}{\hbar} \Rightarrow \bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-i k x} dx$

$$= \frac{1}{\sqrt{\hbar}} \underbrace{\frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-i k x} dx}_{g(k)}$$

$$\Rightarrow \boxed{\bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{\hbar}} g(k)} \quad (*)$$

$$= \frac{1}{\sqrt{\hbar}} \frac{2}{a k \sqrt{2\pi}} \sin\left(\frac{a}{2} k\right)$$

$$\boxed{\bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \cdot \frac{\sin\left(\frac{a}{2} \frac{p}{\hbar}\right)}{\left(\frac{a}{2} \cdot \frac{p}{\hbar}\right)}}$$

b) ici $\psi(x) = e^{-\frac{|x|}{a}}$, $a > 0$

$$g(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-i k x} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{|x|}{a}} e^{-i k x} dx$$

Or $|x| = \begin{cases} x & \text{si } x > 0 \\ -x & \text{si } x < 0 \end{cases} \Rightarrow$ Relation de chasles

$$g(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^0 e^{-\frac{|x|}{a}} e^{-i k x} dx + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{+\infty} e^{-\frac{|x|}{a}} e^{-i k x} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^0 e^{\frac{x}{a}} e^{-i k x} dx + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{+\infty} e^{-\frac{x}{a}} e^{-i k x} dx$$

(2)

Serie 3 - Ex 1 - Q 1 - b) suite

$$\begin{aligned}
 g(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^0 e^{\left(\frac{1}{a} - ik\right)\eta} d\eta + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_0^{+\infty} e^{-(\frac{1}{a} + ik)\eta} d\eta \\
 &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[\frac{e^{\left(\frac{1}{a} - ik\right)\eta}}{\frac{1}{a} - ik} \right]_{-\infty}^0 + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[\frac{e^{-(\frac{1}{a} + ik)\eta}}{-(\frac{1}{a} + ik)} \right]_0^{+\infty} \\
 &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{1}{\frac{1}{a} - ik} - 0 \right) + \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(0 - \frac{1}{-(\frac{1}{a} + ik)} \right) \\
 &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left(\frac{1}{\frac{1}{a} - ik} + \frac{1}{\frac{1}{a} + ik} \right) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{\frac{1}{a} + ik + \frac{1}{a} - ik}{\left(\frac{1}{a} - ik\right)\left(\frac{1}{a} + ik\right)}
 \end{aligned}$$

$$\boxed{g(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{2/a}{(\frac{1}{a})^2 + k^2}}$$

$\bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{p}} g(k)$ (ceci d'après *)

$$\boxed{\bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi p}} \frac{a/2}{(\frac{1}{a})^2 + k^2}}$$

c) donnée $\psi(x) = e^{-x^2/a^2}$, $a \neq 0$

$$\begin{aligned}
 g(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{x^2}{a^2}} \cdot e^{-ikx} dx \\
 &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-(\frac{x^2}{a^2} + ikx)} dx
 \end{aligned}$$

Identité remarquable

$$\begin{aligned}
 \text{or } \frac{x^2}{a^2} + ikx &= \frac{x^2}{a^2} + 2 \frac{x}{a} \cdot \frac{a}{2} ik + \left(\frac{aik}{2}\right)^2 - \left(\frac{aik}{2}\right)^2 \\
 &= \left(\frac{x}{a} + \frac{aik}{2}\right)^2 + \frac{a^2 k^2}{4} \quad (i^2 = -1)
 \end{aligned}$$

Serie 3) Ex 1) Q1) c) suite

$$g(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\left(\frac{x}{a} + \frac{ak_i'}{2}\right)^2} \cdot e^{-\frac{k^2 a^2}{4}} dx$$

On pose $X = \frac{x}{a} + \frac{ak_i'}{2} \Rightarrow x = a\left(X - \frac{ak_i'}{2}\right)$

$\Rightarrow dx = a dX$ et si $x \rightarrow -\infty$ alors $X \rightarrow -\infty$
si $x \rightarrow +\infty$ alors $X \rightarrow +\infty$

$$\begin{aligned} \Rightarrow g(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-X^2} \cdot e^{-\frac{k^2 a^2}{4}} \cdot a dX \\ &= \frac{a}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{k^2 a^2}{4}} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-X^2} dX}_{\text{Intégrale de Gauss}} \end{aligned}$$

Intégrale de Gauss

Engénérale: $\int_{-\infty}^{+\infty} e^{-ax^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$

dans notre cas $a=1 \Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}$

d'où $g(k) = \frac{a}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{k^2 a^2}{4}} \cdot \sqrt{\pi}$

$$\boxed{g(k) = \frac{a}{\sqrt{2}} e^{-\frac{k^2 a^2}{4}}}$$

d'après $\otimes$ $\bar{\Psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{h}} \cdot g(k) = \frac{1}{\sqrt{h}} \frac{a}{\sqrt{2}} e^{-\frac{k^2 a^2}{4}}$

$$\Rightarrow \boxed{\bar{\Psi}(p) = \frac{a}{\sqrt{2h}} e^{-\frac{k^2 a^2}{4}}}$$

Serie 3 - Ex 1 - Q 2 :

2) * Montrons par recurrence que $F(\psi^{(n)}(x))(k) = (ik)^n F(\psi(x))(k)$

- pour $n=0$:

$$F(\psi^{(0)}(x))(k) = F(\psi(x))(k) = (ik)^0 F(\psi(x))(k)$$

$$\Rightarrow F(\psi(x))(k) = F(\psi(x))(k)$$

la relation est vraie pour $n=0$

- On suppose $F(\psi^{(n)}(x))(k) = (ik)^n F(\psi(x))(k)$

et on montre que $F(\psi^{(n+1)}(x))(k) = (ik)^{n+1} F(\psi(x))(k)$

En effet :

$$F(\psi^{(n+1)}(x))(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^{(n+1)}(x) e^{-ikx} dx$$

Integration par partie :

$$\begin{cases} u = e^{-ikx} \\ v' = \psi^{(n+1)}(x) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} u' = -ik e^{-ikx} \\ v = \psi^{(n)}(x) \end{cases}$$

$$\Rightarrow F(\psi^{(n+1)}(x))(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \left[\psi^{(n)}(x) e^{-ikx} \right]_{-\infty}^{+\infty} - \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} -ik \psi^{(n)}(x) e^{-ikx} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} (0 - 0) + \frac{ik}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^{(n)}(x) e^{-ikx} dx$$

$$= ik \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^{(n)}(x) e^{-ikx} dx$$

$$= ik (ik)^n F(\psi(x))(k)$$

$$\boxed{F(\psi^{(n+1)}(x))(k) = (ik)^{n+1} F(\psi(x))(k)}$$

d'où $\forall n \in \mathbb{N}$ $F(\psi^{(n)}(x))(k) = (ik)^n F(\psi(x))(k)$

(5)

Serie 3 - Ex 1 - Q2) suite

$$\text{On a } \bar{\psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{p}} g(k)$$

d'après la formule précédente

$$\bar{\psi}^{(n)}(p) = (ik)^n \bar{\psi}(p)$$

$$\rightarrow \boxed{\bar{\psi}^{(n)}(p) = \left(i \frac{p}{k}\right)^n \bar{\psi}(p)}$$

3) Produit de convolution de deux fcts

Soient f et g deux fonctions alors on note $f * g$ le produit de convolution de f et g .
il est défini par:

$$\begin{aligned} (f * g)(x) &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(x-t) g(t) dt \\ &= \int_{-\infty}^{+\infty} f(t) g(x-t) dt \end{aligned}$$

Propriétés

bilinéaire : $f * (g + \lambda h) = f * g + \lambda f * h$

Associatif : $f * (g * h) = (f * g) * h$

commutatif : $f * g = g * f$

Montrons que $F((\psi_1 * \psi_2)(x))(k) = \sqrt{2\pi} F(\psi_1(x))(k) \times F(\psi_2(x))(k)$

$$\begin{aligned} F((\psi_1 * \psi_2)(x))(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} (\psi_1 * \psi_2)(x) e^{-ikx} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1(y) \psi_2(x-y) dy e^{-ikx} dx \end{aligned}$$

(6)

Serie 3) Ex 1) Q3) suite

$$F(\psi_1 * \psi_2)(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1(y) \left(\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_2(x-y) e^{-ikx} dx \right) dy$$

On pose $X = x - y \Rightarrow dX = dx$ (y est variable muette dans $(\cdot)$)
 $x \rightarrow \pm\infty \Leftrightarrow X \rightarrow \pm\infty$

$$\Rightarrow F(\psi_1 * \psi_2)(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1(y) \left(\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_2(x) e^{-ik(x+y)} dx \right) dy$$

$$\Rightarrow F(\psi_1 * \psi_2)(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1(y) \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_2(x) e^{-ikx} dx e^{-iky} dy$$

$$= \sqrt{2\pi} \cdot \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1(y) e^{-iky} dy \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_2(x) e^{-ikx} dx$$

$$= \sqrt{2\pi} F(\psi_1)(k) \times F(\psi_2)(k)$$

d'où $F(\psi_1 * \psi_2)(k) = \sqrt{2\pi} F(\psi_1)(k) \times F(\psi_2)(k)$

d'après (*)

$$\sqrt{k} \overline{\psi_1 * \psi_2}(p) = \sqrt{2\pi} \sqrt{k} \overline{\psi_1}(p) \times \sqrt{k} \overline{\psi_2}(p)$$

$$\Rightarrow \boxed{\overline{\psi_1 * \psi_2}(p) = \sqrt{2\pi k} \overline{\psi_1}(p) \times \overline{\psi_2}(p)}$$

4) Montrons que $\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1^*(x) \psi_2(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \overline{\psi_1^*}(p) \overline{\psi_2}(p) dp$

d'après le transf de Fourier

$$\overline{\psi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi k}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(x) e^{-i \frac{p}{k} x} dx \Leftrightarrow \psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi k}} \int_{-\infty}^{+\infty} \overline{\psi}(p) e^{i \frac{p}{k} x} dp$$

avec $k = \frac{p}{h}$

(7)

Serie 3 - Ex 1) Q 4) suite

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1^*(x) \psi_2(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1^*(x) \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \bar{\psi}_2(p) e^{i \frac{p x}{\hbar}} dp dx$$

$$= \left(\frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}_2(p) dp \right) \cdot \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1^*(x) e^{i \frac{p x}{\hbar}} dx}_{\bar{\psi}_1^*(p)}$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}_2(p) \cdot \bar{\psi}_1^*(p) dp$$

$$\text{donc} \left| \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_1^*(x) \psi_2(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}_1^*(p) \bar{\psi}_2(p) dp \right|$$

Poseons $\psi_1 = \psi_2 = \psi \Rightarrow$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \psi(x) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}^*(p) \bar{\psi}(p) dp$$

$$\Rightarrow \left| \int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} |\bar{\psi}(p)|^2 dp \right|$$

C'est l'identité de Parseval-Plancherel

Serie 3

Exercice 2

1) La condition (5):

$$\boxed{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx = 1} \quad (5)$$

a) Montrons que la fonction $\delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) = \begin{cases} \frac{1}{\varepsilon} & -\frac{\varepsilon}{2} \leq x-x_0 \leq \frac{\varepsilon}{2} \\ 0 & \text{ailleurs} \end{cases}$ vérifie la condition (5)

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx &= \int_{-\frac{\varepsilon}{2}}^{\frac{\varepsilon}{2}} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx + \int_{-\infty}^{-\frac{\varepsilon}{2}} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx + \int_{\frac{\varepsilon}{2}}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx \\ &= \int_{-\frac{\varepsilon}{2}}^{\frac{\varepsilon}{2}} \frac{1}{\varepsilon} dx \\ &= \frac{1}{\varepsilon} \int_{-\frac{\varepsilon}{2}}^{\frac{\varepsilon}{2}} 1 dx = \frac{1}{\varepsilon} \left[x \right]_{-\frac{\varepsilon}{2}}^{\frac{\varepsilon}{2}} \\ &= \frac{1}{\varepsilon} \left(\frac{\varepsilon}{2} + \frac{\varepsilon}{2} \right) = \frac{\varepsilon}{\varepsilon} = \underline{1} \end{aligned}$$

b) $\int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2\varepsilon} \exp\left(-\frac{|x-x_0|}{\varepsilon}\right) dx$

$$\begin{aligned} &= \frac{1}{2\varepsilon} \left[\int_{-\infty}^{x_0} \exp\left(-\frac{|x-x_0|}{\varepsilon}\right) dx + \int_{x_0}^{+\infty} \exp\left(-\frac{|x-x_0|}{\varepsilon}\right) dx \right] \\ &= \frac{1}{2\varepsilon} \int_{-\infty}^{x_0} \exp\left(\frac{x-x_0}{\varepsilon}\right) dx + \frac{1}{2\varepsilon} \int_{x_0}^{+\infty} \exp\left(-\frac{x-x_0}{\varepsilon}\right) dx \end{aligned}$$

(9)

Serie 3) Ex 2) a) 1) b) suite

$$= \frac{1}{2\varepsilon} \left[\frac{\exp\left(\frac{x-x_0}{\varepsilon}\right)}{\frac{1}{\varepsilon}} \right]_{-\infty}^{x_0} + \frac{1}{2\varepsilon} \left[\frac{\exp\left(-\frac{(x-x_0)}{\varepsilon}\right)}{-\frac{1}{\varepsilon}} \right]_{x_0}^{+\infty}$$

$$= \frac{1}{2\varepsilon} \left(\varepsilon \exp(0) - \varepsilon \exp(-\infty) \right) + \frac{1}{2\varepsilon} \left(-\varepsilon \exp(-\infty) + \varepsilon \exp(0) \right)$$

$$= \frac{1}{2\varepsilon} (\varepsilon) + \frac{1}{2\varepsilon} (\varepsilon) = \frac{1}{2} + \frac{1}{2} = \boxed{1}$$

c) $\int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(2)}(x-x_0) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\varepsilon\sqrt{\pi}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{\varepsilon^2}\right) dx$

On pose $X = x - x_0 \Leftrightarrow x = X + x_0$

$$\Rightarrow dx = dX$$

Si $x = +\infty$ alors $X = +\infty$ et même pour $-\infty$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\varepsilon\sqrt{\pi}} \exp\left(-\frac{X^2}{\varepsilon^2}\right) dX$$

(d'après ex 1) l'intégrale de Gauss

$$\int_{-\infty+i\alpha}^{+\infty+i\alpha} e^{-\beta z^2} dz = \sqrt{\frac{\pi}{\beta}}$$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(2)}(x-x_0) dx = \frac{1}{\varepsilon\sqrt{\pi}} \sqrt{\frac{\pi}{1/\varepsilon^2}} = \frac{1}{\cancel{\varepsilon}\sqrt{\pi}} \sqrt{\pi}, \cancel{\varepsilon} = \boxed{1}$$

Serie 3) Ex 2 Q1) d)

$$d) \int_{-\infty}^{+\infty} g^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\pi} \frac{\varepsilon}{(x-x_0)^2 + \varepsilon^2} dx$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\pi} \frac{\cancel{\varepsilon}}{\varepsilon^2 \left(\left(\frac{x-x_0}{\varepsilon} \right)^2 + 1 \right)} dx$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\pi \varepsilon} \frac{1}{\left(\frac{x-x_0}{\varepsilon} \right)^2 + 1} dx$$

on pose $X = \frac{x-x_0}{\varepsilon} \Leftrightarrow x = \varepsilon X + x_0$

$$dx = \varepsilon dX$$

Si $x = \pm \infty$ alors $X = \pm \infty$ car $\varepsilon > 0$

$$\Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} g^{(\varepsilon)}(x-x_0) dx = \frac{1}{\pi \cancel{\varepsilon}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{x^2 + 1} \cancel{\varepsilon} dX$$

$$= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{x^2 + 1} dx$$

$$= \frac{1}{\pi} \left[\text{Arctan}(x) \right]_{-\infty}^{+\infty}$$

$$= \frac{1}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{2} \right) \right)$$

$$= \frac{1}{\pi} \left(\frac{\pi}{2} + \frac{\pi}{2} \right) = \boxed{1}$$

2) Mg : $\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x-x_0) f(x) dx = f(x_0) ?$

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x-x_0) f(x) dx &= \int_{-\infty}^{+\infty} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) f(x) dx \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta^{(\varepsilon)}(x-x_0) f(x) dx}_{f(x_0)} \\ &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} f(x_0) \end{aligned}$$

$$\boxed{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x-x_0) f(x) dx = f(x_0)}$$

3) Calculons la transf de Fourier de $\delta(x-x_0)$:

$$\begin{aligned} F(\delta(x-x_0))(k) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x-x_0) \underbrace{e^{-ikx}}_{f(x)} dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x-x_0) f(x) dx \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} f(x_0) \end{aligned}$$

$$\boxed{F(\delta(x-x_0))(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-ikx_0}}$$

$$\overline{\delta}(p) = \frac{1}{\sqrt{p}} F(\delta(x-x_0))(k) \quad (\text{d'après Ex 1})$$

$$= \frac{1}{\sqrt{p}} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-ikx_0} \quad \text{avec } k = \frac{p}{h}$$

$$\boxed{\overline{\delta}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi p}} e^{-i \frac{p x_0}{h}}}$$

Deduction:

$$\delta(x-x_0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} F(\delta(x-x_0))(k) e^{ikx} dk \quad (\text{P.F.I})$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-ikx_0} e^{ikx} dk$$

$$\boxed{\delta(x-x_0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ik(x-x_0)} dk}$$

or $k = \frac{p}{\hbar} \Rightarrow p = k\hbar \Rightarrow dk = \frac{dp}{\hbar}$

$$\Rightarrow \delta(x-x_0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i \frac{p}{\hbar} (x-x_0)} \frac{dp}{\hbar}$$

$$\boxed{\delta(x-x_0) = \frac{1}{2\pi\hbar} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i p (x-x_0) / \hbar} dp}$$

4) Montrons que $\delta(cx) = \frac{1}{|c|} \delta(x)$

$$\delta(cx) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ikcx} dk \quad (\text{ceci d'après 3})$$

On pose $k' = ck \Rightarrow dk' = |c| dk \Rightarrow dk = \frac{1}{|c|} dk'$

$$\delta(cx) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ik'x} \frac{1}{|c|} dk'$$

$$= \frac{1}{2\pi |c|} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ik'x} dk'$$

$$= \frac{1}{|c|} \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ik'x} dk'$$

$$\boxed{\delta(cx) = \frac{1}{|c|} \delta(x)}$$

× × ×
× × ×
× × ×
× × ×
× × ×

(A retenir
pour les
calculs
mieux)

Serie 3) Ex 2) Q 4) Suite

Si $c = -1$ alors $\delta(-x) = \frac{1}{|-1|} \delta(x)$

$$\Rightarrow \delta(-x) = \delta(x)$$

d'où la distribution δ est paire.

5) Hq $\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\varphi}(p) e^{i p x / \hbar} dp$?

par définition: $\bar{\varphi}(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(y) e^{-i p y / \hbar} dy$

$$\Rightarrow \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\varphi}(p) e^{i p x / \hbar} dp = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(y) e^{-i p y / \hbar} dy e^{i p x / \hbar} dp$$

$$= \frac{1}{2\pi\hbar} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(y) e^{i p (x-y)} dy dp$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(y) dy \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2\pi\hbar} e^{i p (x-y)} dp}_{= \delta(x-y) \text{ (d'après (6))}}$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} \psi(y) \delta(x-y) dy$$

$$= \psi(x) \Rightarrow$$

$$\boxed{\psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\varphi}(p) e^{i p x / \hbar} dp}$$

Identité de Parseval - Plancherel :

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi^*(x) \psi(x) dx$$

$$\text{or } \psi(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\varphi}(p) e^{i p x / \hbar} dp$$

$$\psi^*(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\varphi}^*(p') e^{-i p' x / \hbar} dp'$$

Serie 3) Ex2) Q5) suite

$$\begin{aligned}
 \Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}(p) e^{ipx/\hbar} \bar{\psi}^*(p') e^{-ip'x/\hbar} dp dp' dx \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}(p) \bar{\psi}^*(p') \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{2\pi\hbar} e^{ix(p-p')/\hbar} dx}_{\delta(p-p')} dp dp' \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}(p) \bar{\psi}^*(p') \delta(p-p') dp dp' \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}^*(p') dp' \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}(p) \delta(p-p') dp}_{\bar{\psi}(p')} \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}^*(p') \bar{\psi}(p') dp' \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} \bar{\psi}^*(p) \bar{\psi}(p) dp \quad \left(\begin{array}{l} p' \text{ variable} \\ \text{muette} \\ p' \leftarrow p \end{array} \right)
 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{\int_{-\infty}^{+\infty} |\psi(x)|^2 dx = \int_{-\infty}^{+\infty} |\bar{\psi}(p)|^2 dp}$$

c'est l'identité de Parseval-Plancherel

Fin Serie 3