

Première partie

Représentations de la position et de l'impulsion en Mécanique Quantique

Dans ce chapitre, nous allons de nouveau considérer une particule ; en particulier, nous voulons pouvoir définir les notions de position et d'impulsion.

Nous allons travailler dans les espaces de Hilbert $L_2(\mathbb{R})$ ou $L_2(\mathbb{R}^3)$. Nous aurons alors des fonctions de carré sommable. Dans ces espaces, *les opérateurs position X et impulsion P n'ont pas de vecteurs propres*. Nous pouvons néanmoins faire comme si ils en avaient : nous expliqueront ultérieurement comment nous pouvons justifier cette approche.

Introduisons les notations :

$ x_0\rangle$	Etat propre de l'opérateur X de valeur propre x_0 . Cela correspond à la "fonction d'onde" $\delta(x - x_0)$.
$ p_0\rangle$	Etat propre de l'opérateur P de valeur propre p_0 . Cela correspond à la "fonction d'onde" $\frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} e^{i\frac{p_0 x}{\hbar}}$

Nous pouvons effectuer plusieurs opérations sur ces objets.

1. Normalisation

Nous voulons calculer $\langle x_0|x'_0\rangle$ et $\langle p_0|p'_0\rangle$.

$$\begin{aligned}\langle x_0|x'_0\rangle &= \int dx \delta(x - x_0) \delta(x - x'_0) = \delta(x_0 - x'_0) \\ \langle p_0|p'_0\rangle &= \int dx \frac{e^{-i\frac{p_0 x}{\hbar}}}{\sqrt{2\pi\hbar}} \frac{e^{i\frac{p'_0 x}{\hbar}}}{\sqrt{2\pi\hbar}} \\ &= \int du \frac{e^{-i(p_0 - p'_0)u}}{2\pi} \qquad u = \frac{x}{\hbar} \\ &= \delta(p_0 - p'_0)\end{aligned}$$

Ce faisant, nous montrons que les deux bases définies par ces opérations sont orthonormées.

2. A partir de là, nous obtenons les relations fondamentales suivantes :

$$\left. \begin{aligned} \langle x_0|x'_0\rangle &= \delta(x_0 - x'_0) \\ \int d^3x_0 |x_0\rangle \langle x_0| &= \mathbb{I} \end{aligned} \right| \left. \begin{aligned} \langle p_0|p'_0\rangle &= \delta(p_0 - p'_0) \\ \int dp_0 |p_0\rangle \langle p_0| &= \mathbb{I} \end{aligned} \right|$$

Nous avons alors deux relations de *complétude*, ou de *fermeture*.

3. Considérons un état quantique $|\Psi\rangle$, correspondant à la fonction d'onde $\Psi(x)$. En exploitant les relations de fermetures définies ci-dessus, nous pouvons alors écrire l'état quantique sous les deux formes suivantes :

$$|\Psi\rangle = \int d^3x_0 |x_0\rangle \langle x_0| \Psi\rangle \tag{I.1}$$

$$|\Psi\rangle = \int d^3p_0 |p_0\rangle \langle p_0| \Psi\rangle \tag{I.2}$$