

TD n°5 : Un peu de formalisme

Exercice 1: Opérateurs adjoints et opérateurs hermitiens¹

Soit \hat{A} un opérateur agissant sur un ket quelconque $|\psi\rangle$ de l'espace de Hilbert étudié, on définit son adjoint \hat{A}^\dagger par²

$$|\psi'\rangle = \hat{A}|\psi\rangle \iff \langle\psi'| = \langle\psi|\hat{A}^\dagger$$

1. Montrer que l'on a $(\hat{A}^\dagger)^\dagger = \hat{A}$ et $(\hat{A}\hat{B})^\dagger = \hat{B}^\dagger\hat{A}^\dagger$.
2. Montrer qu'un opérateur hermitien ($\hat{A}^\dagger = \hat{A}$) ne possède que des valeurs propres réelles et que lorsque \hat{A} est un opérateur quelconque, $(\hat{A}^\dagger\hat{A})$ ne possède que des valeurs propres positives.
3. Soit \hat{L} un opérateur quelconque, que peut-on dire des opérateurs $\hat{L} + \hat{L}^\dagger$ et $i(\hat{L} - \hat{L}^\dagger)$?

Exercice 2: Propriétés de commutation

1. Soient $\hat{A}, \hat{B}, \hat{C}$ trois opérateurs, montrer les identités suivantes

$$\begin{aligned} [\hat{A}, \hat{B}\hat{C}] &= \hat{B} [\hat{A}, \hat{C}] + [\hat{A}, \hat{B}] \hat{C} \quad ; \quad [\hat{A}\hat{B}, \hat{C}] = \hat{A} [\hat{B}, \hat{C}] + [\hat{A}, \hat{C}] \hat{B} \\ [\hat{A}, \hat{B} + \hat{C}] &= [\hat{A}, \hat{B}] + [\hat{A}, \hat{C}] \\ [\hat{A}, \hat{B}]^\dagger &= [\hat{B}^\dagger, \hat{A}^\dagger] \end{aligned}$$

2. Dans l'hypothèse où $[\hat{A}, \hat{C}] = 0$ et $[\hat{B}, \hat{C}] = 0$ a-t-on toujours $[\hat{A}, \hat{B}] = 0$?
3. Soient \hat{A}, \hat{B} deux opérateurs commutants avec leur commutateur:

(a) Montrer que $[\hat{A}, \hat{B}^n] = n\hat{B}^{n-1} [\hat{A}, \hat{B}]$ et $[\hat{A}^n, \hat{B}] = n\hat{A}^{n-1} [\hat{A}, \hat{B}]$.

(b) Soit $f(z)$ une fonction de la variable complexe z définie par la série entière $f(z) = \sum_{i=1}^{\infty} a_n z^n$. On définit l'opérateur $f(\hat{A})$ par la série $f(\hat{A}) = \sum_{i=1}^{\infty} a_n \hat{A}^n$. Montrer que

$$[\hat{A}, f(\hat{B})] = f'(\hat{B}) [\hat{A}, \hat{B}] \quad .$$

¹Les opérateurs hermitiens sont aussi appelés opérateurs auto-adjoints ou encore opérateurs hermitiques

² \hat{A}^\dagger est aussi appelé le conjugué hermitique de \hat{A} .

Exercice 3: Opérateurs et transformations unitaires

Un opérateur \hat{U} est unitaire si il vérifie $\hat{U}^\dagger \hat{U} = \hat{U} \hat{U}^\dagger = \mathbf{1}$. On définit une transformation unitaire par l'action de \hat{U} sur un ket quelconque: $|\psi'\rangle = \hat{U} |\psi\rangle$.

1. Montrer qu'une transformation unitaire préserve le produit scalaire.
2. Soit \hat{A} un opérateur hermitien, montrer que l'opérateur $\exp(i\hat{A})$ est unitaire.
3. On définit la transformation d'un opérateur \hat{A} par

$$|\phi\rangle = \hat{A}|\psi\rangle \iff |\phi'\rangle = \hat{A}'|\psi'\rangle$$

Comment s'exprime \hat{A}' en terme de \hat{A} ?

4. Montrer que deux vecteurs propres d'un opérateur unitaire ayant des valeurs propres différentes sont orthogonaux. Quelles sont les valeurs propres d'un opérateur à la fois unitaire et hermitien ?

Exercice 4: Représentations x et p

1. Rappeler la relation de commutation entre les observables \hat{X} et \hat{P} . En calculant la trace de ce commutateur, montrer que l'espace de Hilbert dans lequel agit ces opérateurs est de dimension infinie.
2. Soient $(|x\rangle, |p\rangle)$ les kets définis par $\hat{X}|x\rangle = x|x\rangle$ et $\hat{P}|p\rangle = p|p\rangle$, on appelle représentation en x du vecteur d'état $|\psi\rangle$ appartenant à \mathcal{L}^2 , la fonction d'onde $\psi(x)$ obtenue avec le produit scalaire: $\langle x|\psi\rangle = \psi(x)$. De même en représentation p , $\tilde{\psi}(p) = \langle p|\psi\rangle$.

(a) On définit le produit scalaire entre deux vecteurs d'état appartenant à \mathcal{L}^2 , $\langle\phi|\psi\rangle$ par:

$$\langle\phi|\psi\rangle = \int \phi^*(x)\psi(x)dx = \int \tilde{\phi}^*(p)\tilde{\psi}(p)dp \quad .$$

En déduire les relations de fermeture associées aux bases $\{|x\rangle\}$ et $\{|p\rangle\}$.

(b) Calculer $\langle x|x'\rangle$ et $\langle p|p'\rangle$.

(c) Calculer $\langle x|[\hat{X}, \hat{P}]|x'\rangle$, en déduire que l'action de l'opérateur \hat{P} en représentation x s'écrit d'une manière générale :

$$\langle x|\hat{P}|\psi\rangle = \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \langle x|\psi\rangle}{\partial x} + f(x)\langle x|\psi\rangle \quad ,$$

où $f(x)$ est une fonction réelle. Chercher l'expression de la transformation unitaire U telle que

$$\hat{X}' = U\hat{X}U^\dagger \quad \text{et} \quad \hat{P}' = U\hat{P}U^\dagger = \hat{P} - f(\hat{X})$$

On se placera dans la suite dans cette représentation (représentation de Schrödinger).

(d) On considère la fonction $f_p(x) = \langle p|x\rangle$. A partir des deux expressions possibles de $\langle p|\hat{P}|x\rangle$, former l'équation différentielle vérifiée par f_p . Résoudre l'équation en choisissant la constante d'intégration $f_p(0) = \mathcal{N}$. Calculer la constante \mathcal{N} que l'on choisit réelle et positive, en utilisant deux expressions possibles pour $\int dp \langle x'|p\rangle \langle p|x\rangle$ et sachant que l'on peut représenter la distribution de Dirac avec l'intégrale:

$$\delta(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk \exp(ikx) \quad .$$

(e) Retrouver les relations liant les fonctions d'onde $\langle x | \psi \rangle$ et $\langle p | \psi \rangle$.

3. Montrer que $[\vec{R}, F(\vec{P})] = i\hbar \vec{\nabla}_{\vec{P}}(F)$ et $[\vec{P}, F(\vec{R})] = -i\hbar \vec{\nabla}_{\vec{R}}(F)$

Exercice 5 : Quelques exemples d'opérateurs

1. Montrer que les opérateurs $\frac{1}{2}(\hat{X}^2\hat{P} + \hat{P}\hat{X}^2)$ et $\hat{X}\hat{P}\hat{X}$ sont égaux et hermitiques.

2. **Opérateur d'évolution:** on définit l'opérateur d'évolution $\hat{U}(t, t_0)$ par

$$\hat{U}(t, t_0) = \exp\left(\frac{-i\hat{H}(t - t_0)}{\hbar}\right) .$$

(a) Pour quelle raison peut-on décrire l'évolution dans le temps d'un état à l'aide d'une transformation unitaire ?

(b) Montrer que \hat{U} est unitaire.

(c) Soit $|\psi(t_0)\rangle$ l'état du système à l'instant t_0 . Exprimer $|\psi(t)\rangle$ à l'aide de $\hat{U}(t, t_0)$ et $|\psi(t_0)\rangle$.

3. **Translation:** développer en série entière la fonction d'onde $\psi(x + a)$ autour du point x . En déduire que l'opérateur de translation de vecteur \vec{a} s'écrit:

$$\hat{T}_{\vec{a}} = \exp\left(\frac{i\vec{P}\cdot\vec{a}}{\hbar}\right) .$$

Calculer $\hat{T}_{\vec{a}}\hat{R}\hat{T}_{\vec{a}}^\dagger$ et $\hat{T}_{\vec{a}}\hat{P}\hat{T}_{\vec{a}}^\dagger$.

4. **Parité:** on définit l'opérateur $\hat{\Pi}$ par son action sur les vecteurs de base $|x\rangle$ avec

$$\hat{\Pi}|x\rangle = |-x\rangle$$

(a) Montrer que $\hat{\Pi}$ est hermitique et unitaire. Donner les valeurs propres et fonctions propres de $\hat{\Pi}$.

(b) Chercher les expressions des opérateurs de projection \hat{P}_\pm sur les états pairs et impairs en fonction de $\hat{\Pi}$.

(c) Comment agit $\hat{\Pi}$ sur les fonctions d'onde en représentation p ?

(d) Calculer $\hat{\Pi}\hat{X}\hat{\Pi}^\dagger$ et $\hat{\Pi}\hat{P}\hat{\Pi}^\dagger$.

(e) On considère un système décrit par l'Hamiltonien $\hat{H} = \frac{\hat{P}^2}{2m} + V(\hat{X})$. Montrer que si $V(x)$ est une fonction paire alors $[\hat{H}, \hat{\Pi}] = 0$. Conclusion.

5. **Projecteur:** on considère une base orthonormée $\{|u_i\rangle\}_{i=1\dots N}$ et l'opérateur

$$\hat{P}_q = \sum_{i=1}^q |u_i\rangle\langle u_i| \quad \text{avec } q < N.$$

Montrer que $\hat{P}_q^2 = \hat{P}_q$ et que \hat{P}_q projette tout ket sur le sous espace défini par les vecteurs de base $\{|u_i\rangle\}_{i=1\dots q}$.