

Correction c/c mécanique quantique du 08/04/2014

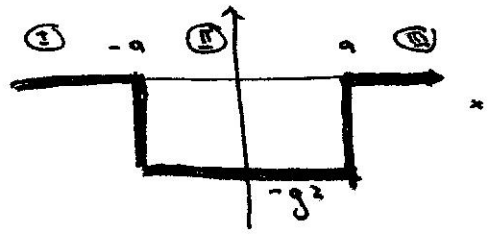
Version P

Ex. 1)

$$H\psi = E\psi$$

$$H = -\frac{d^2}{dx^2} + V(x)$$

$$V(x) = \begin{cases} -g^2, & |x| \leq a \\ 0, & |x| > a \end{cases}$$



Notons $E = k^2$.

Région I : $-\frac{d^2}{dx^2}\psi = -k^2\psi \Rightarrow \psi = C_{I,1}e^{kx} + C_{I,2}e^{-kx}$
 $\psi \rightarrow 0$ pour $x \rightarrow -\infty \Rightarrow C_{I,2} = 0 \Rightarrow \psi(x) = C_I e^{kx}$

Région III : " " $\Rightarrow \psi(x) = C_{III} e^{-kx}$

Région II : $(-\frac{d^2}{dx^2} - g^2)\psi = -k^2\psi \Rightarrow \psi = A \cos \sqrt{g^2 - k^2} x + B \sin \sqrt{g^2 - k^2} x$

Le potentiel est une fonction paire \Rightarrow fonctions propres paires ou impaires.

Cas paire : (impair est analogue)

$$\begin{cases} \psi_I(x) = e^{kx} \\ \psi_{II}(x) = A \cos \sqrt{g^2 - k^2} x \\ \psi_{III}(x) = e^{-kx} \end{cases}$$

Continuité:
 $e^{-ka} = A \cos \sqrt{g^2 - k^2} a$
 $ke^{-ka} = +\sqrt{g^2 - k^2} A \sin \sqrt{g^2 - k^2} a$

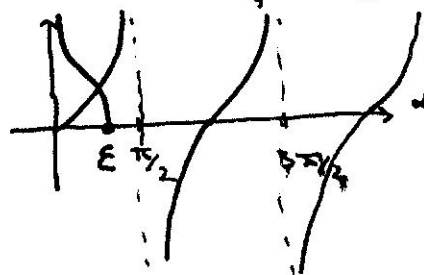
d'où $k = \sqrt{g^2 - k^2} \operatorname{tg} \sqrt{g^2 - k^2} a$

\hookrightarrow l'équation déterminant le spectre

$$\boxed{\frac{k}{\sqrt{g^2 - k^2}} = \operatorname{tg} \sqrt{g^2 - k^2} a}$$

Introduisons $\alpha = \sqrt{g^2 - k^2} a \Rightarrow ka = \sqrt{E^2 - \alpha^2}$, $E = g^2 a$

$$\frac{\sqrt{E^2 - \alpha^2}}{\alpha} = \operatorname{tg} \alpha \Rightarrow$$



\Rightarrow au moins 1 état lié

Quand $E \rightarrow 0$, on a $\alpha \rightarrow 0$, $\operatorname{tg} \alpha \approx \alpha \Rightarrow \sqrt{E^2 - \alpha^2} \approx \alpha^2$
 $\Rightarrow \alpha \approx E - \frac{E^3}{2} \Rightarrow ka \approx E^2$

Ex. 2) $H = -\frac{d^2}{dx^2} + V(x)$

$$T_L = e^{L \frac{d}{dx}} \Rightarrow (T_L \psi)(x) = \psi(x+L)$$

d'où $(H T_L \psi)(x) = H \psi(x+L) = \left[-\frac{d^2}{dx^2} + V(x)\right] \psi(x+L)$

$$(T_L H \psi)(x) = T_L (-\psi''(x) + V(x)\psi(x)) = \\ = \left[-\frac{d^2}{dx^2} + V(x+L)\right] \psi(x+L)$$

Comme ~~est~~ $V(x) = V(x+L)$, on obtient $[T_L, H] = 0$.
 $\hookrightarrow T_L$ et H peuvent être diagonalisés simultanément.

$$T_L \psi = \lambda \psi(x) = \psi(x+L) \Rightarrow \psi(x+L) = \lambda \psi(x)$$

fonctions propres
vérifient cette relation

$$(T_L^{-1} \psi)(x) = \psi(x-L) \Rightarrow T_L^{-1} = e^{-L \frac{d}{dx}}$$

Adjoint: $\int_{-\infty}^{\infty} \bar{\varphi}(x) T_L \psi(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \bar{\varphi}(x) \psi(x+L) dx = \\ = \int_{-\infty}^{\infty} \bar{\varphi}(x-L) \psi(x) dx = \int_{-\infty}^{\infty} \overline{T_L^{\dagger} \varphi}(x) \psi(x) dx$

d'où $T_L^{\dagger} = T_L^{-1} \Rightarrow T_L^{\dagger} T_L = \mathbb{1} \Rightarrow |\lambda|^2 = 1$

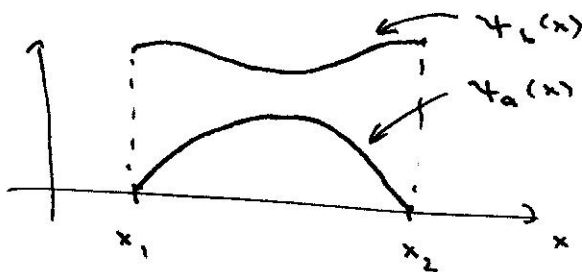
et donc les valeurs propres de l'opérateur de transfert se trouvent sur le cercle unité.

Ex. 3) $\begin{cases} -\psi_a'' + V\psi_a = E_a \psi_a \\ -\psi_b'' + V\psi_b = E_b \psi_b \end{cases}$

$(\psi_a' \psi_b - \psi_a \psi_b')' = \psi_a'' \psi_b - \psi_a \psi_b'' = (V - E_a) \psi_a \psi_b - \psi_a (V - E_b) \psi_b = \\ = (E_b - E_a) \psi_a \psi_b$

Intégrons: $\int_{x_1}^{x_2} (\psi_a' \psi_b - \psi_a \psi_b') dx = \left[\psi_a' \psi_b - \psi_a \psi_b' \right]_{x=x_1}^{x=x_2} =$

$$= \left[\psi_a' \psi_b \right]_{x=x_1}^{x=x_2}$$



Supposons le contraire (voir le dessin). Alors

$$[\psi'_a \psi_b]_{x=x_1}^{x=x_2} < 0,$$

mais

$$(E_b - E_a) \int_{x_1}^{x_2} \psi_a(x) \psi_b(x) dx > 0 \Rightarrow \text{contradiction.}$$

Ex. 41 $\langle l, m | L_z | l', m' \rangle = \delta_{l, l'} \delta_{m, m'} m'$
 (non-nul seulement si $l = l'$ et $m = m'$)

$\langle l, m | L_- | l', m' \rangle \sim \langle l, m | l', m' - 1 \rangle = \delta_{l, l'} \delta_{m, m' - 1}$
 (non-nul seulement si $l = l'$ et $m = m' - 1$)

$\langle l, m | L_- | l, m + 1 \rangle = \alpha$, où $L_- | l, m + 1 \rangle = \alpha | l, m \rangle$

Pour calculer α :

$$\langle l, m + 1 | L_+ L_- | l, m + 1 \rangle = |\alpha|^2 \langle l, m + 1 | l, m + 1 \rangle = |\alpha|^2$$

$$L^2 - L_z^2 + L_z$$

et donc

$$|\alpha|^2 = l(l+1) - (m+1)^2 + m+1 = l(l+1) - m(m+1) = (l-m)(l+m+1) \Rightarrow \text{e.g. } \alpha = \sqrt{(l-m)(l+m+1)}$$

Versus PC

Ex. 1 et 3 \Rightarrow voir ci-dessus.

Ex. 21 $P^2 \psi(x) = P \psi(-x) = \psi(x) \Rightarrow P^2 = \mathbb{1} \Rightarrow$
 \Rightarrow les valeurs propres vérifient $\lambda^2 = 1 \Rightarrow \lambda = \pm 1$
 2 classes des fonctions propres:

- toutes les fonctions paires ($\lambda = 1$)
- " " " " impaires ($\lambda = -1$)

Le spectre est alors discret et dégénéré.

$$(HP\psi)(x) = H\psi(x) = \left(-\frac{d^2}{dx^2} + V(x)\right)\psi(-x)$$

$$(PH\psi)(x) = P\left(-\frac{d^2}{dx^2} + V(x)\right)\psi(-x) = \left(-\frac{d^2}{dx^2} + V(-x)\right)\psi(-x)$$

Comme $V(x) = V(-x)$, on obtient $HP = PH \Leftrightarrow [H, P] = 0$

Donc les fonctions propres de H sont soit paires, soit impaires (car H et P peuvent être diagonalisés simultanément).