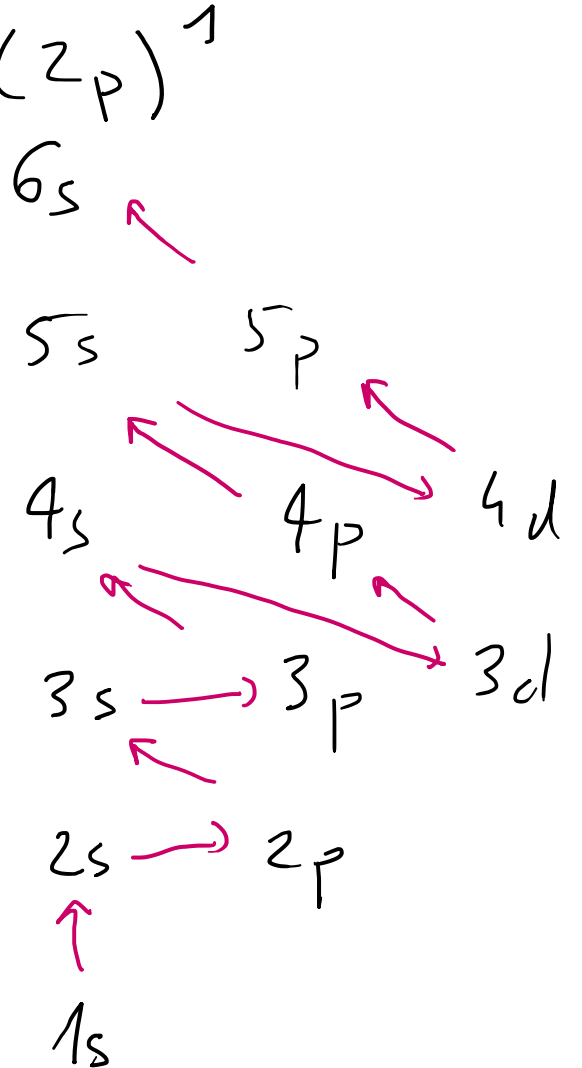
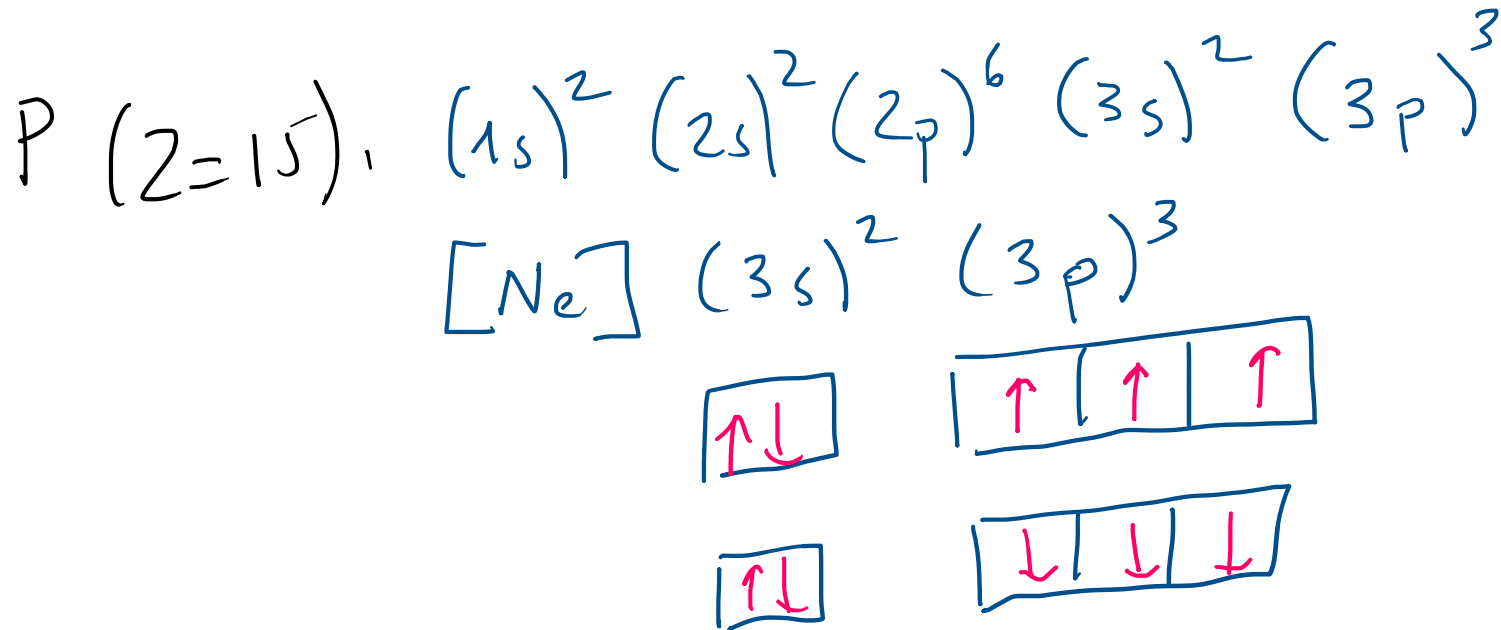
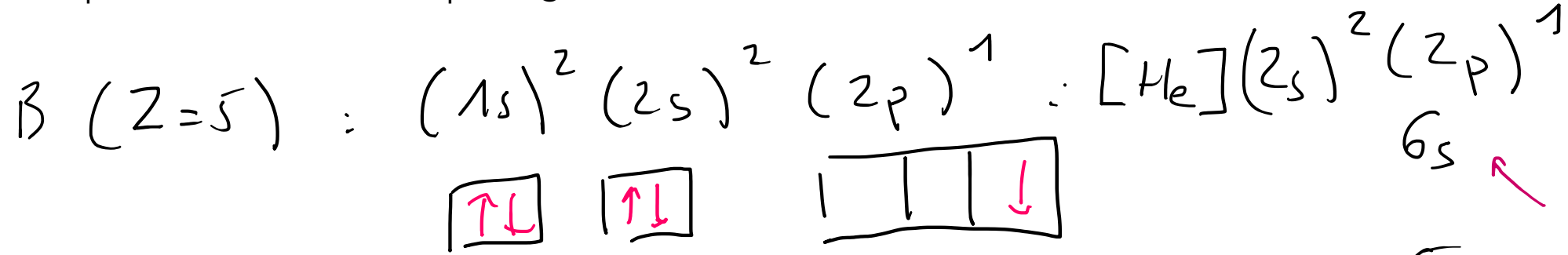


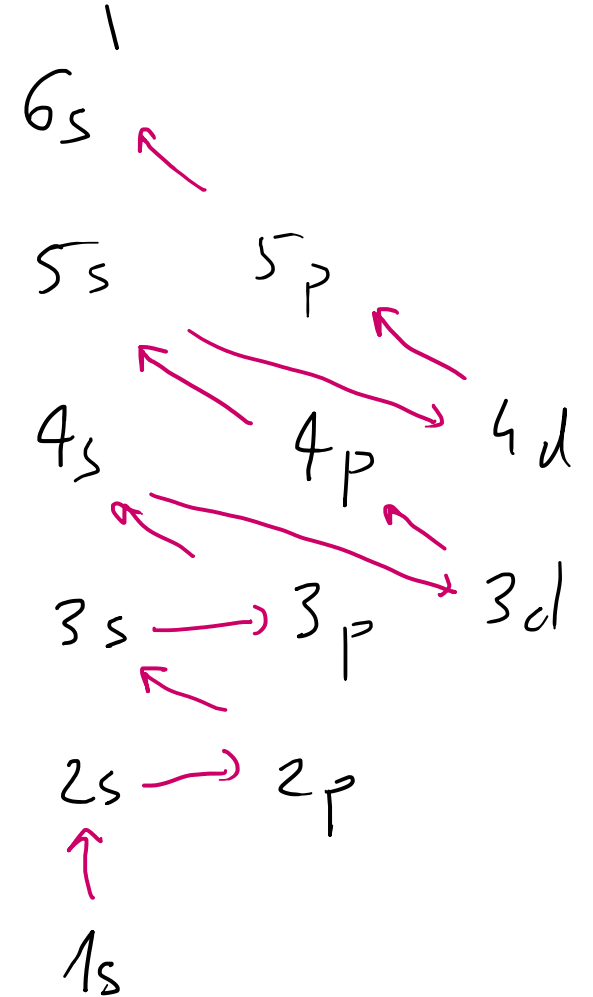
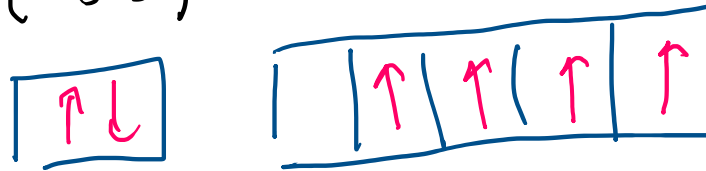
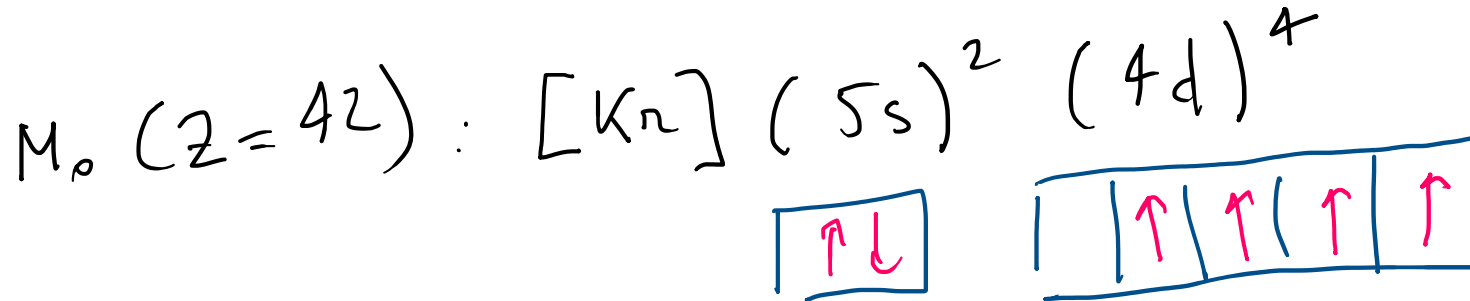
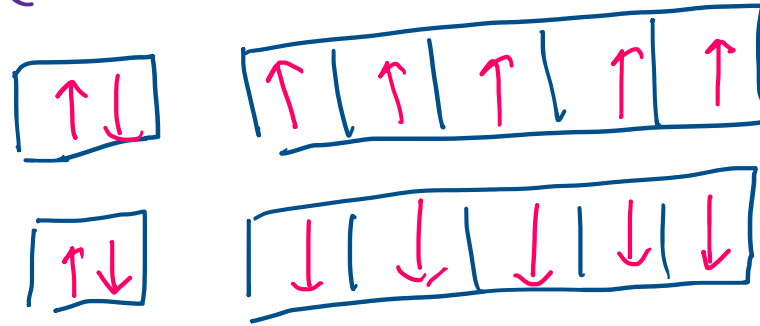
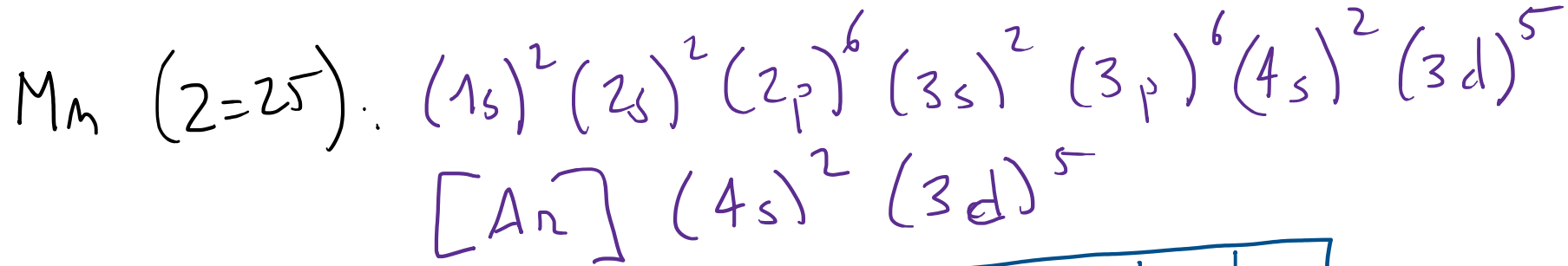
Exercice 1

Déterminer la configuration électronique de l'état fondamental de B ($Z = 5$), P ($Z = 15$), Mn ($Z = 25$) et Mo ($Z = 42$).
Préciser par un schéma le remplissage de la dernière couche.



Exercice 1

Déterminer la configuration électronique de l'état fondamental de B ($Z = 5$), P ($Z = 15$), Mn ($Z = 25$) et Mo ($Z = 42$).
Préciser par un schéma le remplissage de la dernière couche.



Exercice 2

Les affirmations suivantes relatives à un électron d'un atome, dont l'énergie est définie par les nombres quantiques $n = 5$ et $m = 2$, sont-elles exactes ? Justifier.

- a) cet électron est obligatoirement dans un état fondamental ;
- b) cet électron peut se trouver dans une sous-couche d ;
- c) cet électron peut présenter un nombre de spin $m_s = -\frac{1}{2}$

a. FAUX $n = 5$ $m = 2$

état fondamental = état de + basse énergie

b- $(0m)$ $m = 2 \Rightarrow l \geq 2$ ($-m_l \leq l \leq m_l$)

Si $l = 2 \Rightarrow$ ss - couche d

c - $0m$ $m_s = +\frac{1}{2}$ ou $-\frac{1}{2}$

Exercice 3

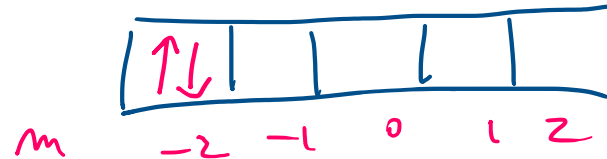
Indiquer si pour deux électrons non appariés d'un même atome, situés dans une sous-couche 4d, les séries suivantes de valeurs des nombres quantiques sont possibles ? Justifier.

a) électron 1
électron 2

$$\begin{aligned} n &= 4 ; l = 2 ; m = -2 ; m_s = \frac{1}{2} \\ n &= 4 ; l = 2 ; m = -2 ; m_s = -\frac{1}{2} \end{aligned}$$

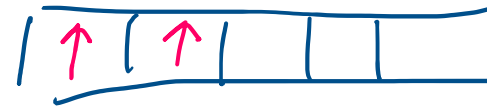
\Rightarrow 2 e⁻ appariés

\Rightarrow NON



b) électron 1
électron 2

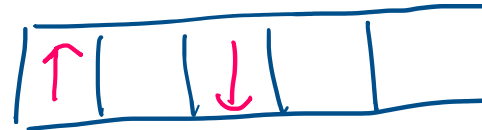
$$\begin{aligned} n &= 4 ; l = 2 ; m = -2 ; m_s = \frac{1}{2} \\ n &= 4 ; l = 2 ; m = -1 ; m_s = \frac{1}{2} \end{aligned}$$



\Rightarrow OUI

c) électron 1
électron 2

$$\begin{aligned} n &= 4 ; l = 2 ; m = -2 ; m_s = \frac{1}{2} \\ n &= 4 ; l = 2 ; m = 0 ; m_s = -\frac{1}{2} \end{aligned}$$



\Rightarrow OUI

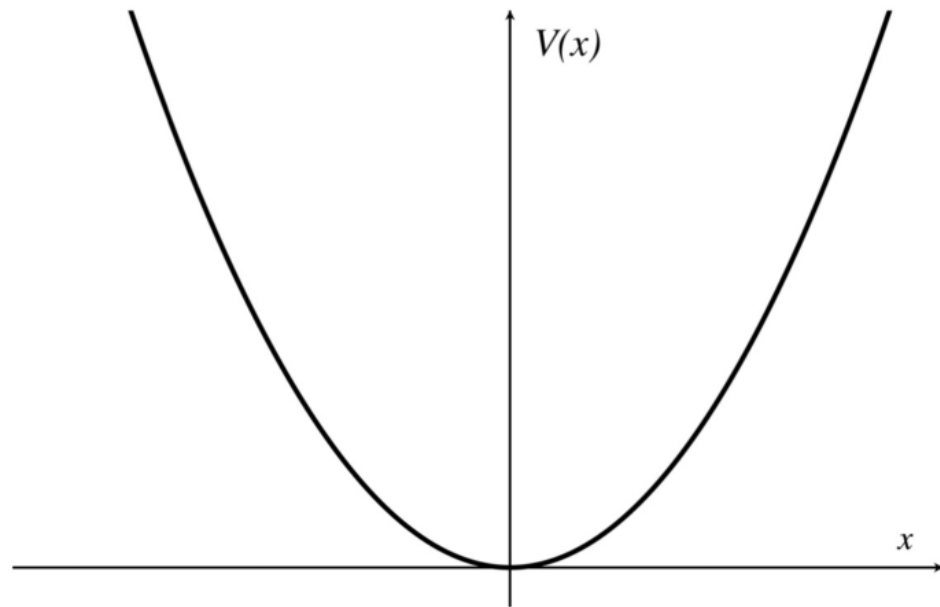
d) électron 1
électron 2

$$\begin{aligned} n &= 4 ; l = 2 ; m = -2 ; m_s = \frac{1}{2} \\ n &= 4 ; l = 2 ; m = -2 ; m_s = 0 \end{aligned}$$

\Rightarrow NON

$m_s = 0$ est impossible

On considère le cas d'une particule de masse m dans le puits monodimensionnel schématisé ci-dessous où le potentiel $V(x)$ est égal à x^2 .



1) Montrer que l'hamiltonien d'un tel système s'écrit $\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + x^2$

$$\hat{H} = \hat{T} + \hat{V}$$

$$\hat{V} = V(x) = x^2$$

$$\hat{T} = \frac{-\hbar^2}{2m} \Delta = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2}$$

$$\Rightarrow \hat{H} = \frac{-\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + x^2$$

- 2) Montrer que la fonction $\psi(x) = N e^{-\frac{kx^2}{2}}$ est fonction propre de l'opérateur hamiltonien si $k = \frac{\sqrt{2m}}{\hbar}$. En déduire l'expression de l'énergie totale E. On supposera par la suite que cette fonction décrit l'état fondamental de la particule.

$$\begin{aligned}\hat{H}\psi &= \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + x^2 \right) N e^{-\frac{kx^2}{2}} \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \left(N e^{-\frac{kx^2}{2}} \right) + x^2 N e^{-\frac{kx^2}{2}} \\ \frac{d}{dx} \left(e^{-\frac{kx^2}{2}} \right) &= -\frac{2xk}{2} e^{-\frac{kx^2}{2}} = -kx e^{-\frac{kx^2}{2}}\end{aligned}$$

- 2) Montrer que la fonction $\psi(x) = Ne^{-\frac{kx^2}{2}}$ est fonction propre de l'opérateur hamiltonien si $k = \frac{\sqrt{2m}}{\hbar}$. En déduire l'expression de l'énergie totale E. On supposera par la suite que cette fonction décrit l'état fondamental de la particule.

$$\frac{d}{dx} \left(e^{-\frac{kx^2}{2}} \right) = -\frac{2xk}{2} e^{-\frac{kx^2}{2}} = -kx e^{-\frac{kx^2}{2}}$$

$$\frac{d^2}{dx^2} \left(e^{-\frac{kx^2}{2}} \right) = \frac{d}{dx} \left(-kx e^{-\frac{kx^2}{2}} \right) = -k e^{-\frac{kx^2}{2}} + (-kx) \left(-kx e^{-\frac{kx^2}{2}} \right)$$

$$= -k e^{-\frac{kx^2}{2}} + k^2 x^2 e^{-\frac{kx^2}{2}}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left(-k N e^{-\frac{kx^2}{2}} + k^2 x^2 N e^{-\frac{kx^2}{2}} \right) + x^2 N e^{-\frac{kx^2}{2}} =$$

- 2) Montrer que la fonction $\psi(x) = Ne^{-\frac{kx^2}{2}}$ est fonction propre de l'opérateur hamiltonien si $k = \frac{\sqrt{2m}}{\hbar}$. En déduire l'expression de l'énergie totale E. On supposera par la suite que cette fonction décrit l'état fondamental de la particule.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left(-k \underbrace{Ne^{-\frac{kx^2}{2}}}_{\psi(x)} + k^2 x^2 \underbrace{Ne^{-\frac{kx^2}{2}}}_{\psi(x)} \right) + x^2 \underbrace{Ne^{-\frac{kx^2}{2}}}_{\psi(x)} =$$

$$= \frac{k\hbar^2}{2m} \psi - \frac{k^2\hbar^2 x^2}{2m} \psi + x^2 \psi$$

ψ est fonction propre de H si $\hat{H}\psi = \text{scalaire} \times \psi$

$$\Leftrightarrow -\frac{\hbar^2 k^2 x^2}{2m} \psi + x^2 \psi = 0 \quad (\Rightarrow) \quad \frac{\hbar^2 k^2}{2m} = 1$$

$$\Leftrightarrow k^2 = \frac{2m}{\hbar^2} \quad \Leftrightarrow k = \pm \frac{\sqrt{2m}}{\hbar}$$

- 2) Montrer que la fonction $\psi(x) = N e^{-\frac{kx^2}{2}}$ est fonction propre de l'opérateur hamiltonien si $k = \frac{\sqrt{2m}}{\hbar}$. En déduire l'expression de l'énergie totale E. On supposera par la suite que cette fonction décrit l'état fondamental de la particule.

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left(-k \underbrace{N e^{-\frac{kx^2}{2}}}_{\psi(x)} + k^2 x^2 \underbrace{N e^{-\frac{kx^2}{2}}}_{\psi(x)} \right) + x^2 \underbrace{N e^{-\frac{kx^2}{2}}}_{\psi(x)} =$$

$$= \frac{k \hbar^2}{2m} \psi - \frac{k^2 \hbar^2 x^2}{2m} \psi + x^2 \psi$$

$$\hat{H}\psi = E\psi = \frac{k \hbar^2}{2m} = \frac{\sqrt{2m}}{\hbar} \cdot \frac{\hbar^2}{2m} = \boxed{\frac{\hbar}{\sqrt{2m}} = E}$$

3) Normer cette fonction d'onde. On donne $\int_{-\infty}^{\infty} e^{(-ax^2)} dx = \sqrt{\frac{\pi}{a}}$

$$\langle \psi | \psi \rangle = 1$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \psi^* \psi dx = N^2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-\frac{kx^2}{2}} \cdot e^{-\frac{kx^2}{2}} dx$$

$$= N^2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-kx^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{k}} \cdot N^2 = 1$$

$$\text{donc } N^2 = \sqrt{\frac{k}{\pi}} \Rightarrow N = \pm \left(\frac{k}{\pi} \right)^{1/4}$$

Par la suite, on choisit $N = \left(\frac{k}{\pi} \right)^{1/4}$ par commodité

4) Soit $\phi(x)$ une autre fonction propre de l'opérateur hamiltonien. Que dire de $\langle \psi | \phi \rangle$

Les fonctions propres de \hat{H} sont orthonormées

$$\Rightarrow \langle \psi | \phi \rangle = \begin{cases} 1 & \text{si } \psi = \phi \\ 0 & \text{si } \psi \neq \phi \text{ (orthogonalité)} \end{cases}$$

5) Calculer pour l'état fondamental $\langle x \rangle$. Commenter.

$$\langle x \rangle = \frac{\langle \psi | x | \psi \rangle}{\langle \psi | \psi \rangle} = \langle \psi | x | \psi \rangle \quad \text{car } f_{\text{normée}}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} N^2 e^{-kx^2} x \, dx = \left[N^2 \frac{e^{-kx^2}}{-2k} \right]_{-\infty}^{+\infty} = 0$$

\Rightarrow la position moyenne de la particule se trouve au centre du puits en $x=0$

- 6) Déterminer la limite inférieure du produit $\Delta x \Delta p_x$. Le résultat vérifie-t-il le principe d'incertitude de Heisenberg ? On donne :

$$\hat{p}_x = -i\hbar \frac{d}{dx}$$

$$\Delta C = \sqrt{\langle C^2 \rangle - \langle C \rangle^2}$$

$$\Delta A \Delta B \geq \frac{1}{2i} \left| \langle [\hat{A}, \hat{B}] \rangle \right|$$

$$\Delta x \Delta p_x \geq \frac{1}{2i} \left| \langle [\hat{x}, \hat{p}_x] \rangle \right|$$

$$\begin{aligned} [\hat{x}, \hat{p}_x] f &= \hat{x} \cdot \hat{p}_x f - \hat{p}_x \cdot \hat{x} f \\ &= x \left(-i\hbar \frac{d}{dx} \right) f + i\hbar \frac{d}{dx} (x \cdot f) \\ &= -i\hbar x f' + i\hbar f + i\hbar x f = i\hbar f \end{aligned}$$

$$[\hat{x}, \hat{p}_x] = i\hbar$$

$$\Delta x \cdot \Delta p_x \geq \frac{1}{2i} \left| \langle i\hbar \rangle \right| \Rightarrow \Delta x \cdot \Delta p_x \geq \frac{\hbar}{2}$$