

MÉCANIQUE QUANTIQUE AVANCÉE

TRAVAUX DIRIGÉS No. 5

Potentiel central – partie radiale

1. Fonctions radiales pour les états liés du système proton-électron (atome d'hydrogène)

On travaille ici sans la correction due à la masse finie du noyau (“nuclear recoil correction”), donc dans la limite $\lim_{m_N \rightarrow \infty} \mu = m_e$, la masse au repos (non-relativiste) de l'électron. De plus, $\rho = \frac{r}{a_0}$ et $Z = 1$. Une représentation des fonctions d'onde radiales pour le problème d'une particule dans un champ central est possible à partir des polynômes de Laguerre:

$$\Psi(\rho, \vartheta, \varphi) = a_0^{-\frac{3}{2}} N_{nl} F_{nl} \left(\frac{2\rho}{n} \right) Y_{\ell, m}(\vartheta, \varphi) \quad (1)$$

$$N_{nl} = \frac{2}{n^2} \sqrt{\frac{(n-\ell-1)!}{[(n+\ell)!]^3}} \quad \text{facteur de normalisation}$$

$$F_{nl} \left(\frac{2\rho}{n} \right) = \left(\frac{2\rho}{n} \right)^\ell e^{-\frac{\rho}{n}} L_{n-\ell-1}^{2\ell+1} \left(\frac{2\rho}{n} \right)$$

$$L_{n-\ell-1}^{2\ell+1} \left(\frac{2\rho}{n} \right) = (-1)^{2\ell+1} \frac{d^{2\ell+1}}{d \left(\frac{2\rho}{n} \right)^{2\ell+1}} \mathcal{L}_{n+\ell}^0 \left(\frac{2\rho}{n} \right) \quad \text{Fonctions gén. de Laguerre}$$

$$\mathcal{L}_{n+\ell}^0 \left(\frac{2\rho}{n} \right) = e^{\frac{2\rho}{n}} \frac{d^{n+\ell}}{d \left(\frac{2\rho}{n} \right)^{n+\ell}} \left(\left(\frac{2\rho}{n} \right)^{n+\ell} e^{-\frac{2\rho}{n}} \right) \quad \text{polynômes de Laguerre}$$

- Spécifier les valeurs des nombres quantiques figurantes dans l'expression $|\Psi_H\rangle = |n \ell m_\ell\rangle$ pour l'état fondamental de l'atome d'hydrogène et pour tous les états correspondants à son premier niveau excité. Donner en plus la valeur du nombre quantique radial, n_r , dans les différentes états respectives.
- Déterminer explicitement la forme fonctionnelle de la partie radiale – utilisant la représentation à partir des polynômes de Laguerre – et la partie angulaire pour l'état fondamental Ψ_{1s} . Vérifier que votre fonction d'onde est normalisée à 1.

2. Propriétés des solutions radiales et théorème général de l'incertitude

- Calculer une intégrale radiale déterminée qui est utile et essentielle:

$$I = \int_0^\infty r^n e^{-\alpha r} dr$$

avec $\alpha \in \mathbb{R}_{>0}$ et $n \in \mathbb{N}$.

- Calculer la distance moyenne de l'électron du proton (proton à l'origine) dans l'état Ψ_{1s} déterminée dans la section précédente 1b.
- Calculer ainsi la valeur moyenne de l'opérateur \hat{r}^2 (r coordonnée radiale) dans l'état Ψ_{1s} .

(d) Montrer que si l'opérateur de l'impulsion radiale est exprimée comme

$$\hat{p}_r := \frac{\hbar}{i} \left(\frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r} \right)$$

l'énergie cinétique radiale s'écrit comme

$$\hat{T}_r = \frac{\hat{p}_r^2}{2m}.$$

- (e) Calculer les valeurs moyennes de \hat{p}_r et \hat{p}_r^2 , respectivement, dans l'état Ψ_{1s} .
- (f) En déduire les variances (au carré) pour les deux grandeurs, distance radiale et impulsion radiale.
- (g) Vérifier, utilisant les informations précédentes, si le théorème général de l'incertitude en mécanique quantique soit valable pour le mouvement radial dans l'état Ψ_{1s} ou non. Commenter votre résultat.