

Física Atómica y de Láseres
Semestre 2021-2
Prof: Asaf Paris Mandoki



Tarea 1
Entrega: 03/03/2021

Ej. 1: Repaso átomo de hidrogenoide

20 Puntos

Dados los números cuánticos n y ℓ , escribe un programa que calcule y grafique las funciones de onda radiales para estados ligados del átomo hidrogenoide $R_{n\ell}(r)$ y sus eigenvalores E_n a partir de las expresiones analíticas.

Ej. 2: Teorema Hellman-Feynman y observables de hidrógeno

20 Puntos

El Teorema de Hellman-Feynman es útil para calcular observables para el átomo de hidrógeno. Éste teorema dice que si tenemos un Hamiltoniano $H(\lambda)$ que depende de un parámetro real λ y un eigenvector normalizado $|\psi(\lambda)\rangle$ de $H(\lambda)$ con eigenvalor $E(\lambda)$ entonces

$$\frac{d}{d\lambda} E(\lambda) = \langle \psi(\lambda) | \frac{d}{d\lambda} H(\lambda) | \psi(\lambda) \rangle.$$

a Demuestra este teorema. (Hint: calcula la derivada de $H(\lambda) |\psi(\lambda)\rangle = E(\lambda) |\psi(\lambda)\rangle$ respecto a λ y multiplica por $\langle \psi(\lambda) |$.)

Una manera de calcular valores esperado como $\langle 1/r \rangle$ y $\langle 1/r^2 \rangle$ para el átomo de hidrógeno es calcular las integrales $\int R_{nl}(r) \frac{1}{r} R_{nl}(r) r^2 dr$ y $\int R_{nl}(r) \frac{1}{r^2} R_{nl}(r) r^2 dr$ respectivamente. El Teorema de Hellman-Feynman nos ofrece una alternativa ingeniosa a este cálculo. Considerando la ecuación radial para las funciones de onda, ésta tiene un Hamiltoniano de la forma

$$H_r = -\frac{\hbar^2}{2\mu} \frac{1}{r} \frac{d^2}{dr^2} r + \frac{\hbar^2 \ell(\ell+1)}{2\mu r^2} - \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r},$$

donde notamos que tenemos un término proporcional a $1/r$ y otro a $1/r^2$.

b Derivando H_r respecto a e vemos que podemos aislar el término $1/r$. Usa esto, el teorema de Hellman-Feynman y los eigenvalores conocidos de hidrógeno para obtener una expresión para $\langle 1/r \rangle$ cuando el sistema se encuentra en un eigenestado del Hamiltoniano.

c Calcula $\langle \frac{1}{r^2} \rangle$ cuando el sistema se encuentra en un eigenestado del Hamiltoniano usando el mismo método. En este caso es necesario derivar respecto a ℓ y recordar¹ de la derivación de las soluciones hidrogenoides que $n = \ell + k$, donde k era una constante por lo que $\frac{dn}{d\ell} = 1$.

Nota: en el planteamiento original de la ecuación e y ℓ eran parámetros fijos. Este método se aprovecha de considerarlos como variables.

¹Cohen-Tannoudji, Quantum Mechanics, Vol. I, VII.C Eq. C-46.

Ej. 3: Perturbación radial**20 Puntos**

Considera un Hamiltoniano de la forma

$$H = H_0 + H',$$

donde

$$H_0 = \frac{p^2}{2\mu} - \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

es el hamiltoniano hidrogenoide y

$$H' = -\frac{\epsilon}{r^2}$$

es una perturbación pequeña. Muestra que esta perturbación quita la degeneración “accidental” que ocurre respecto a ℓ para el potencial de Coulomb. Es decir, que los eigenvalores de los estados ligados $E_{n\ell}$ dependen ahora de n y de ℓ .

Ej. 4: Paridad de eigenestados**20 Puntos**

Considera un eigenestado hidrogenoide de la forma $\psi_{n\ell m}(r, \theta, \varphi) = R_{n\ell}(r)Y_\ell^m(\theta, \varphi)$. Sabemos que como el hamiltoniano conmuta con el operador de paridad que cambia $\mathbf{r} \rightarrow -\mathbf{r}$ entonces estas funciones deben tener paridad definida (son pares o impares). Muestra que la paridad de las funciones va como $(-1)^\ell$.