

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  $\ell$ , 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  $\lambda$  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  $\lambda$  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  $\ell$  y recordar<sup>1</sup> 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  $\ell$  eran parámetros fijos. Este método se aprovecha de considerarlos como variables.

<sup>1</sup>Cohen-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  $\ell$  para el potencial de Coulomb. Es decir, que los eigenvalores de los estados ligados  $E_{n\ell}$  dependen ahora de  $n$  y de  $\ell$ .

**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  $(-1)^\ell$ .