

MÉTODOS DE LA FÍSICA MATEMÁTICA

Jesús Manuel Gómez Romero
Mónica Capilla Alba
José Antonio Paredes Moreno

HOJA 2: EJERCICIO 14

La parte radial normalizada de la función de onda del átomo de hidrógeno viene dada por

$$R_{nl}(r) = \left[\alpha^3 \frac{(n-l-1)!}{2n(n+l)!} \right]^{1/2} e^{-\alpha r/2} (\alpha r)^l L_{n-l-1}^{2l+1}(\alpha r)$$

donde α es una cte. Calcular la distancia media del electrón respecto al núcleo:

$$\langle r \rangle = \int_0^\infty dr r^3 [R_{nl}(\alpha r)]^2$$

Sustituimos la expresión dada para $R_{nl}(r)$ en $\langle r \rangle$:

$$\langle r \rangle = \int_0^\infty dr r^3 \left[\alpha^3 \frac{(n-l-1)!}{2n(n+l)!} \right] e^{-\alpha r} (\alpha r)^{2l} \{L_{n-l-1}^{2l+1}(\alpha r)\}^2$$

Sacamos de la integral los términos factoriales, que no dependen de r :

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{2n(n+l)!} \int_0^\infty dr (\alpha r)^{2l+3} e^{-\alpha r} \{L_{n-l-1}^{2l+1}(\alpha r)\}^2$$

Además, podemos separar en potencias $(\alpha r)^{2l+3}$ según nos convenga:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{2n(n+l)!} \int_0^\infty dr (\alpha r)^2 (\alpha r)^{2l+1} e^{-\alpha r} \{L_{n-l-1}^{2l+1}(\alpha r)\}^2$$

Llamamos $y = \alpha r$ y, por tanto, $\alpha dr = dy \Rightarrow dr = \frac{1}{\alpha} dy$. Entonces tenemos:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{2n(n+l)!} \int_0^\infty \frac{1}{\alpha} dy y^{2l+1} e^{-y} \{y L_{n-l-1}^{2l+1}(y)\}^2$$

Como α es constante, podemos sacarla fuera de la integral:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \int_0^\infty dy y^{2l+1} e^{-y} \{y L_{n-l-1}^{2l+1}(y)\}^2$$

Utilizamos la relación de recurrencia siguiente, que mantiene la misma α :

$$x L_n^\alpha(x) = -(n+1)L_{n+1}^\alpha(x) + (2n+\alpha+1)L_n^\alpha(x) - (n+\alpha)L_{n-1}^\alpha(x)$$

Particularizamos para nuestro caso:

$$y L_{n-l-1}^{2l+1}(y) = -(n-l)L_{n-l}^{2l+1}(y) + (2n)L_{n-l-1}^{2l+1}(y) - (n+l)L_{n-l-2}^{2l+1}(y)$$

Elevamos esta expresión al cuadrado, teniendo en cuenta la propiedad del producto escalar:

$$\int_0^\infty dy y^\alpha e^{-y} L_n^\alpha L_m^\alpha = \delta_{nm} \frac{(\alpha+n)!}{n!}$$

es decir, sólo sobreviven los términos $L_n^\alpha \cdot L_n^\alpha \equiv [L_n^\alpha]^2$, luego:

$$\{y L_{n-l-1}^{2l+1}(y)\}^2 = (n-l)^2 [L_{n-l}^{2l+1}(y)]^2 + (2n)^2 [L_{n-l-1}^{2l+1}(y)]^2 + (n+l)^2 [L_{n-l-2}^{2l+1}(y)]^2$$

Sustituimos esta combinación lineal en la integral:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \int_0^\infty dy y^{2l+1} e^{-y} \left\{ (n-l)^2 [L_{n-l}^{2l+1}(y)]^2 + (2n)^2 [L_{n-l-1}^{2l+1}(y)]^2 + (n+l)^2 [L_{n-l-2}^{2l+1}(y)]^2 \right\}$$

Separamos ahora la integral en tres integrales:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \left\{ (n-l)^2 \int_0^\infty dy y^{2l+1} e^{-y} [L_{n-l}^{2l+1}(y)]^2 + (2n)^2 \int_0^\infty dy y^{2l+1} e^{-y} [L_{n-l-1}^{2l+1}(y)]^2 + (n+l)^2 \int_0^\infty dy y^{2l+1} e^{-y} [L_{n-l-2}^{2l+1}(y)]^2 \right\}$$

Sabemos que:

$$\int_0^{\infty} dx x^{\alpha} e^{-x} \{L_n^{\alpha}(x)\}^2 = \frac{(\alpha+n)!}{n!}$$

Particularizando para este caso:

$$\int_0^{\infty} dy y^{2l+1} e^{-y} \{L_{n-l-1}^{2l+1}(y)\}^2 = \frac{((2l+1)+(n-l-1))!}{(n-l-1)!} = \frac{(n+l)!}{(n-l-1)!}$$

Aplicándolo en la expresión que tenemos para $\langle r \rangle$:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \left\{ (n-l)^2 \frac{(n+l+1)!}{(n-l)!} + (2n)^2 \frac{(n+l)!}{(n-l-1)!} + (n+l)^2 \frac{(n+l-1)!}{(n-l-2)!} \right\}$$

Operamos:

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \left\{ (n-l)^2 \frac{(n+l+1)(n+l)(n+l-1)!}{(n-l)(n-l-1)(n-l-2)!} + (2n)^2 \frac{(n+l)(n-l-1)!}{(n-l-1)(n-l-2)!} + (n+l)^2 \frac{(n+l-1)!}{(n-l-2)!} \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \frac{(n+l)(n+l-1)!}{(n-l-2)!} \left\{ (n-l) \frac{(n+l+1)}{(n-l-1)} + (2n)^2 \frac{1}{(n-l-1)} + (n+l) \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)!}{\alpha 2n(n+l)!} \frac{(n+l)(n+l-1)!}{(n-l-2)!} \left\{ (n-l) \frac{(n+l+1)}{(n-l-1)} + (2n)^2 \frac{1}{(n-l-1)} + (n+l) \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{(n-l-1)\cancel{(n-l-2)!}}{\alpha 2n \cancel{(n+l)!}} \frac{\cancel{(n+l)!}}{\cancel{(n-l-2)!}} \left\{ (n-l) \frac{(n+l+1)}{(n-l-1)} + (2n)^2 \frac{1}{(n-l-1)} + (n+l) \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{1}{\alpha 2n} \left\{ (n-l)(n+l+1) + (2n)^2 + (n+l)(n-l-1) \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{1}{\alpha 2n} \left\{ n^2 + \cancel{nl} - \cancel{nl} - \cancel{nl} - l^2 - l + 4n^2 + n^2 - \cancel{nl} - \cancel{n} + \cancel{nl} - l^2 - l \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{1}{\alpha 2n} \left\{ 6n^2 - 2l^2 - 2l \right\}$$

$$\langle r \rangle = \frac{1}{\alpha 2n} \{ 2(3n^2 - l^2 - l) \}$$

Obteniendo como resultado final:

$$\langle r \rangle = \frac{3n^2 - l(l+1)}{\alpha n}$$

*NOTA

Para realizar el ejercicio hemos utilizado la siguiente definición de los polinomios de Laguerre:

$$L_n^\alpha(x) = \sum_{k=0}^n (-1)^k \frac{(n+\alpha)!}{(n-k)! (\alpha+k)! k!} x^k$$

En cambio, los polinomios que hemos definido en clase son de la forma:

$$L_n^\alpha(x) = \sum_{k=0}^n (-1)^k \frac{n! (n+\alpha)!}{(n-k)! (\alpha+k)! k!} x^k$$

que difieren en un $n!$ en el numerador.

Si se hacen las cuentas con esta última definición, la diferencia existente hará aparición cuando tomemos las propiedades del producto escalar, ya que en este caso tendríamos:

$$\int_0^\infty dy y^\alpha e^{-y} L_n^\alpha L_m^\alpha = \delta_{nm} (\alpha+n)! n!$$

A efectos del resultado final, en este caso sería:

$$\langle r \rangle = \frac{3n^2 - l(l+1)}{\alpha n} [(n-l-1)!]^2$$