

## Μεθοδικά, απλά &amp; κατανοητά...

## Θέμα

Υδρογόνοειδές ιόν ατομικού αριθμού  $Z = 3$  βρίσκεται στην κατάσταση

$$\psi = \sqrt{\frac{1}{3}} R_{32} \begin{pmatrix} \sqrt{2} Y_2^{-1} \\ Y_2^0 \end{pmatrix}$$

(α) Υπολογίστε τη μέση τιμή της  $z$  συνιστώσας του σπιν ( $S_z$ ).

(β) Υπολογίστε τη μέση τιμή της δυναμικής ενέργειας.

(γ) Σε μετρήσεις των  $J^2$ ,  $J_z$  ποια είναι τα πιθανά ενδεχόμενα;

(δ) Ποια η πιθανότητα να βρεθεί το ηλεκτρόνιο με σπιν κάτω και σε γωνίες  $\theta > \frac{\pi}{3}$ .

α) Η μέση τιμή της  $z$  συνιστώσας του σπιν  $S_z$  είναι:

$$\begin{aligned} \langle S_z \rangle &= \int |\psi|^2 m_s \hbar = \left| \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{3}} \right|^2 \frac{1}{2} \hbar + \left| \frac{1}{\sqrt{3}} \right|^2 \left( -\frac{1}{2} \hbar \right) = \\ &= \frac{2}{3} \frac{\hbar}{2} - \frac{1}{3} \frac{\hbar}{2} \rightarrow \langle S_z \rangle = \frac{\hbar}{6} \end{aligned}$$

Προσοχή!! Η δοθείσα κυματοδυναμική είναι:

$$\psi = \sqrt{\frac{1}{3}} R_{32} \begin{pmatrix} \sqrt{2} Y_2^{-1} \\ Y_2^0 \end{pmatrix} = \sqrt{\frac{1}{3}} R_{32} \left( \sqrt{2} Y_2^{-1} \chi_+ + Y_2^0 \chi_- \right)$$

β) Η μέση τιμή της δυναμικής ενέργειας  $V_{el}$  είναι:  $V_{el} = -\frac{Ze^2}{r} = -\frac{3}{r}$

$$\langle V \rangle = (\psi, V\psi) = \left( \psi, -\frac{3}{r} \psi \right) =$$

$$= \frac{-3}{\sqrt{3}\sqrt{3}} \left( \sqrt{2} R_{32} Y_2^{-1} \chi_+ + R_{32} Y_2^0 \chi_-, \frac{\sqrt{2}}{r} R_{32} Y_2^{-1} \chi_+ + \frac{1}{r} R_{32} Y_2^0 \chi_- \right)$$

Μεθοδικά, απλά & κατανοητά...

λόγω ορθοκανονικότητας των  $Y_l^m$  και  $Y_{l'}^{m'}$  είναι  $\int Y_l^m Y_{l'}^{m'} d\Omega = \delta_{ll'} \delta_{mm'}$ ,  
 $\int Y_l^m Y_{l'}^{m'} d\Omega = 0$  και  $Y_+^+ Y_+^+ = 1$ ,  $Y_-^- Y_-^- = 1$ ,  $Y_+^+ Y_-^- = 0$ ,  $Y_-^- Y_+^+ = 0$

η τελευταία γίνεται:

$$\langle V \rangle = - \left[ \sqrt{2} \sqrt{2} \left( R_{32}, \frac{R_{32}}{r} \right) + \left( R_{32}, \frac{R_{32}}{r} \right) \right] = -3 \left( R_{32}, \frac{R_{32}}{r} \right) =$$

$$= -3 \int_0^\infty R_{32}^* \frac{R_{32}}{r} r^2 dr = -3 \int_0^\infty |R_{32}|^2 r dr \quad (1)$$

όπου  $R_{32} = \frac{4\sqrt{2}^{7/2}}{81\sqrt{30}} r^2 e^{-2r/3} = \frac{4 \cdot 3^{7/2}}{81\sqrt{30}} r^2 e^{-2r/3}$  -10-

οπότε η (1) δίνει:

$$\langle V \rangle = -3 \cdot \frac{16 \cdot 3^7}{81^2 \cdot 30} \int_0^\infty r^5 e^{-2r} dr = \dots \int_0^\infty x^n e^{-\lambda x} dx = \frac{n!}{\lambda^{n+1}}$$

$$= - \frac{34992}{65610} \cdot \frac{5!}{2^6} = - 0,533 \cdot \frac{120}{64} = - \frac{64}{64} \rightarrow$$

$$\rightarrow \boxed{\langle V \rangle = -1 \text{ A.U.}}$$

Μεθοδικά, απλά &amp; κατανοητά...

8) Ο κβαντικός αριθμός της σπινής στροφορμής είναι:

$$|l-s| \leq j \leq l+s$$

Οπότε για την υδροατάσταση  $l=2, s=\frac{1}{2}$  ( $\frac{1}{2}^{-}$  ή  $\frac{1}{2}^{0}$ ) είναι:

$$|2-\frac{1}{2}| \leq j \leq 2+\frac{1}{2} \rightarrow \frac{3}{2} \leq j \leq \frac{5}{2} \quad \text{Διπλά } j = \frac{3}{2}, \frac{5}{2}$$

Επειδή η εξίσωση ιδιοτιμών του τετραρού της σπινής στροφορμής είναι  $J^2 = \hbar^2 j(j+1)$  τα πιθανά ευδεχόμενα σε τρία κέρματα του  $J^2$  είναι:

• Για  $j = \frac{3}{2}$ :  $J^2 = \hbar^2 \frac{3}{2}(\frac{3}{2}+1) \rightarrow \boxed{J^2 = \frac{15}{4} \hbar^2}$

• Για  $j = \frac{5}{2}$ :  $J^2 = \hbar^2 \frac{5}{2}(\frac{5}{2}+1) \rightarrow \boxed{J^2 = \frac{35}{4} \hbar^2}$

-11-

Η προβολή της σπινής στροφορμής που έχουμε  $\geq$  δίνεται από τη σχέση

$$J_z = L_z + S_z = \hbar m_l + \hbar m_s \rightarrow J_z = \hbar(m_l + m_s)$$

Άρα τα πιθανά ευδεχόμενα σε τρία κέρματα του  $J_z$  είναι:

• Για  $m_l = -2, m_s = +\frac{1}{2}$ :  $J_z = \hbar(-2 + \frac{1}{2}) \rightarrow \boxed{J_z = -\frac{3}{2} \hbar}$

• Για  $m_l = 0, m_s = -\frac{1}{2}$ :  $J_z = \hbar(0 - \frac{1}{2}) \rightarrow \boxed{J_z = -\frac{1}{2} \hbar}$

## Μεθοδικά, απλά &amp; κατανοητά...

5) Η πιθανότητα να θραυθεί το υλικό με σπινά κάτω (δλ.  $\chi$ )

και σε γωνίες  $\theta > \frac{\pi}{3}$  είναι:

$$\Pi = \left| \frac{1}{r_3} \right|^2 \int_0^{\infty} r^2 |k_{32}|^2 dr \int_{\pi/3}^{\pi} \frac{1}{2} \times \frac{1}{2} \sin \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi \quad (2)$$

όπου λόγω κανονικοποίησης του ακτινικού μέρους:  $\int_0^{\infty} r^2 |k_{32}|^2 dr = 1$

$$\text{και } \frac{1}{2} = \sqrt{\frac{5}{16\pi}} (3\cos^2\theta - 1)$$

Επομένως η (2) γίνεται:

$$\Pi = \frac{1}{3} \frac{5}{16\pi} \int_{\pi/3}^{\pi} (3\cos^2\theta - 1)^2 \sin \theta d\theta \cdot 2\pi \rightarrow$$

$$\rightarrow \Pi = \frac{5}{24} \int_{\pi/3}^{\pi} (9\cos^4\theta + 1 - 6\cos^2\theta) [-d(\cos\theta)] =$$

$$= -\frac{5}{24} \left[ \frac{9\cos^5\theta}{5} + \cos\theta - \frac{6\cos^3\theta}{3} \right]_{\pi/3}^{\pi} =$$

$$= -\frac{5}{24} \left[ \frac{9}{5} (\cos^5\pi - \cos^5\frac{\pi}{3}) + \cos\pi - \cos\frac{\pi}{3} - 2 (\cos^3\pi - \cos^3\frac{\pi}{3}) \right] =$$

$$= -\frac{5}{24} \left[ \frac{9}{5} (-1 - 0,031) - 1 - 0,5 - 2(-1 - 0,125) \right] =$$

Μεθοδικά, απλά & κατανοητά...

$$= -\frac{\Sigma}{24} \left[ \frac{9}{5}(-1,031) - 1,5 - 2 \cdot (-1,125) \right] =$$

$$= -\frac{\Sigma}{24} (-1,856 - 1,5 + 2,25) = -\frac{\Sigma}{24} \cdot (-1,106) = \frac{\Sigma,53}{24} \rightarrow$$

$$\rightarrow \Pi = 0,23 \text{ ή } 23\%$$