1. Stanje kvantnomehanskega rotatorja popisuje valovna funkcija

$$\psi(\theta,\varphi) = C \left[\sin \theta \left(\cos \varphi + i \sin \varphi \right) + 2 \sin^2 \theta \sin 2\varphi \right].$$

Kolikšna je $\langle l_z \rangle$ v tem stanju? Kolikšne pa so vrednosti, ki nam jih lahko da posamezna meritev? S kolikšno verjetnostjo bomo izmerili posamezno vrednost? Namig: Nekaj preprostejših lastnih funkcij kvantnomehanskega rotatorja je oblike:

$$Y_{0,0} = \sqrt{\frac{1}{4\pi}}, \qquad Y_{1,0} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}}\cos\theta, \qquad Y_{1,\pm 1} = \mp\sqrt{\frac{3}{8\pi}}\sin\theta e^{\pm i\varphi},$$

$$Y_{2,0} = \sqrt{\frac{5}{16\pi}}\left(3\cos^2\theta - 1\right), \quad Y_{2,\pm 1} = \mp\sqrt{\frac{15}{8\pi}}\sin\theta\cos\theta e^{\pm i\varphi}, \quad Y_{2,\pm 2} = \sqrt{\frac{15}{32\pi}}\sin^2\theta e^{\pm 2i\varphi}.$$

Rešitev: Funkcijo $\psi(\theta,\varphi)$ najprej razvijemo po lastnih funkcijah,

$$\psi(\theta,\varphi) = C \left[\sin \theta e^{i\varphi} + 2\sin^2 \theta \frac{e^{2i\varphi} - e^{-2i\varphi}}{2i} \right]$$

$$= C \left[-\sqrt{\frac{8\pi}{3}} Y_{1,1} - i\sqrt{\frac{32\pi}{15}} (Y_{2,2} - Y_{2,-2}) \right]$$

$$= D \left[Y_{1,1} + \frac{2i}{\sqrt{5}} (Y_{2,2} - Y_{2,-2}) \right].$$

Iz pogoja normalizacije $\langle \psi | \psi \rangle = 1 = 13 |D|^2/5$ določimo $D = \sqrt{5/13}.$ Potem sledi

$$\langle l_z \rangle = |D|^2 \left[\hbar + \frac{4}{5} \left(2\hbar - 2\hbar \right) \right] = \frac{5}{13} \hbar.$$

Ker so v funkciji ψ zastopane le lastne funkcije $Y_{1,1}, Y_{2,2}$ in $Y_{2,-2}$ operatorja l_z , nam posamezna meritev lahko da le naslednje vrednosti l_z s pripadajočimi verjetnostmi p:

$$l_z = \hbar,$$
 $p = |D|^2 = \frac{5}{13},$ $l_z = 2\hbar,$ $p = \frac{4}{5}|D|^2 = \frac{4}{13},$ $l_z = -2\hbar,$ $p = \frac{4}{5}|D|^2 = \frac{4}{13}.$

2. Atom vodika je ob času t = 0 v stanju

$$\psi = c_1 \, \psi_{210} + c_2 \, \psi_{211} + c_3 \, \psi_{310},$$

za katero je $\langle l_z \rangle = \hbar/4$ in $\langle E \rangle = W_0/5$, kjer je W_0 energija osnovnega stanja. Kolikšna je njegova povprečna potencialna energija ob času

$$t = \frac{18\pi}{5} \frac{\hbar}{|W_0|}?$$

Namig: Upoštevaj $\langle n|1/r|n\rangle = 1/\left(r_{\rm B}n^2\right)$.

Rešitev: Iz normalizacije, $\langle l_z \rangle = \hbar/4$ in $\langle E \rangle = E_{\rm Ry}/5$ dobimo:

$$c_1^2 + c_2^2 + c_3^2 = 1,$$
 $c_2^2 = \frac{1}{4},$ $(1 - c_3^2) \frac{E_{\text{Ry}}}{4} + c_3^2 \frac{E_{\text{Ry}}}{9} = \frac{E_{\text{Ry}}}{5},$ $c_1 = \frac{\sqrt{39}}{10},$ $c_2 = \frac{1}{2},$ $c_3 = \frac{3}{5}.$

Za povprečno vrednost potencialne energije potrebujemo časovni razvoj

$$\psi(t) = e^{-iE_{\text{Ry}}t/4\hbar} \left(c_1 \psi_{210} + c_2 \psi_{211} \right) + e^{-iE_{\text{Ry}}t/9\hbar} c_3 \psi_{310}.$$

Zaradi ortogonalnosti kotnega dela v splošnem dobimo samo štiri neničelne prispevke

$$\left\langle \frac{1}{r} \right\rangle = \left(c_1^2 + c_2^2 \right) \left\langle \psi_{210} \left| \frac{1}{r} \right| \psi_{210} \right\rangle + c_3^2 \left\langle \psi_{310} \left| \frac{1}{r} \right| \psi_{310} \right\rangle + 2 \cos \left[\left(\frac{1}{9} - \frac{1}{4} \right) \frac{E_{\text{Ry}}}{\hbar t} \right] \times c_2 c_3 \left\langle \psi_{210} \left| \frac{1}{r} \right| \psi_{310} \right\rangle = \left(c_1^2 + c_2^2 \right) \frac{1}{4r_B} + c_3^2 \frac{1}{9r_B} = \frac{1}{5r_B}.$$

Za izbrani čas $t=\frac{18\pi}{5}\frac{\hbar}{E_{\mathrm{Ry}}}$ mešani člen izgine in je

$$\left\langle V\left(t = \frac{18\pi}{5} \frac{\hbar}{E_{\text{Ry}}}\right) \right\rangle = -\frac{\alpha\hbar c}{5r_B} = \frac{2}{5}W_0 = -5.4 \text{ eV}.$$

3. Elektron s kinetično energijo E sipamo na dveh zaporednih stopnicah višin $V_1=-3E$ in $V_2=-8E$, ki sta med sabo oddaljeni za

$$a = \frac{\pi}{4} \frac{\hbar c}{\sqrt{8 E m_e c^2}}.$$

Kolikšna je prepustnost tega sistema?

Rešitev: Označimo valovne funkcije na posameznih področjih potenciala z

$$\psi_1 = Ae^{ik_1a} + Be^{-ik_1a}, \qquad \psi_2 = Ce^{ik_2a} + De^{-ik_2a}, \qquad \psi_3 = Ee^{ik_3a},$$

kjer so

$$k_1 = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar}, \qquad k_2 = \frac{\sqrt{2m(E - V_1)}}{\hbar}, \qquad k_3 = \frac{\sqrt{2m(E - V_2)}}{\hbar}.$$

Robni pogoji pri x = 0 in x = a dajo

$$A + B = C + D,$$
 $A - B = \frac{k_2}{k_1} (C - D),$ (1)

$$Ce^{i\pi/4} + De^{-i\pi/4} = Ee^{ik_3a}, Ce^{i\pi/4} - De^{-i\pi/4} = \frac{k_3}{k_2} Ee^{ik_3a}, (2)$$

kjer smo upoštevali $k_2 a = \pi/4$. Iz enačb (1) in (2) sledi

$$2A = \left(1 + \frac{k_2}{k_1}\right)C + \left(1 - \frac{k_2}{k_1}\right)D,$$

$$2C = \left(1 + \frac{k_3}{k_2}\right)Ee^{i(k_3a - \pi/4)},$$

$$2D = \left(1 - \frac{k_3}{k_2}\right)Ee^{i(k_3a + \pi/4)},$$

oziroma zveza med A in E

$$4A = Ee^{i(k_3 a - \pi/4)} \left[\left(1 + \frac{k_2}{k_1} \right) \left(1 + \frac{k_3}{k_2} \right) + i \left(1 - \frac{k_2}{k_1} \right) \left(1 - \frac{k_3}{k_2} \right) \right],$$

ki nastopa v končnem izrazu za prepustnost

$$T = \frac{k_3}{k_1} \frac{|E|^2}{|A|^2} = \frac{k_3}{k_1} \frac{16}{\left(1 + \frac{k_2}{k_1}\right)^2 \left(1 + \frac{k_3}{k_2}\right)^2 + \left(1 - \frac{k_2}{k_1}\right)^2 \left(1 - \frac{k_3}{k_2}\right)^2} = \frac{96}{113} \approx 0.85.$$

Tri tem smo upoštevali $\left| \mathrm{e}^{i(k_3 a - \pi/4)} \right| = 1$ ter

$$\frac{k_2}{k_1} = \sqrt{\frac{E - V_1}{E}} = 2,$$
 $\frac{k_3}{k_2} = \sqrt{\frac{E - V_2}{E - V_1}} = \frac{3}{2},$ $\frac{k_3}{k_1} = \sqrt{\frac{E - V_2}{E}} = 3.$

4. Med dvema elektronoma s spinom 1/2 deluje izmenjalna interakcija, ki jo popisuje hamiltonka

$$\mathcal{H}_{\rm ex} = \frac{J}{\hbar^2} \vec{s}_1 \cdot \vec{s}_2.$$

Izračunaj degeneracijo posameznih energijskih nivojev in razcep med njimi.

 $Re\check{sitev}$: Naj bo $\vec{S} = \vec{s_1} + \vec{s_2}$. Dva spina 1/2 se lahko vektorsko seštejeta bodisi v skupni spin 0 ali 1. Prvo stanje je singlet, torej nedegenerirano, drugo pa triplet, torej 3-krat degenerirano. Upoštevamo, da je

$$\vec{s}_1 \cdot \vec{s}_2 = \frac{1}{2} \left(S^2 - s_1^2 - s_2^2 \right),$$

torej

$$\langle \vec{s}_1 \cdot \vec{s}_2 \rangle = \frac{\hbar^2}{2} \left[S(S+1) - s_1(s_1+1) - s_2(s_2+1) \right]$$

= $\hbar^2 \left\{ \begin{array}{l} +\frac{1}{4} & ; \quad S=1, \\ -\frac{3}{4} & ; \quad S=0. \end{array} \right.$

Energija tripletnega stanja je torej $E_t = \frac{J}{4}$, singletnega pa $E_s = -\frac{3J}{4}$, kar da razcep $\Delta E = J$.