

## Sklopitev spin-tir

Stanko Manojlovič, 28030341

Mentor: doc.dr. Tomaž Rejec

Izračunaj razcep prvega vzbujenega stanja vodikovega atoma zaradi sklopitve spin-tir

$$H' = \frac{1}{2m^2c^2} \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial r} \vec{L} \cdot \vec{S}$$

Vodikov atom vsebuje le proton in elektron. Torej je:

$$V(r) = -\frac{e_0^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

Sedaj lahko prepisemo motnjo v

$$H' = \frac{1}{2m^2c^2} \frac{1}{r} \frac{\partial V}{\partial r} \vec{L} \cdot \vec{S} = \frac{1}{2m^2c^2} \frac{1}{r} \frac{e_0^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{L} \cdot \vec{S} = \frac{e_0^2}{8\epsilon_0\pi m^2 c^2} \frac{1}{r^3} \vec{L} \cdot \vec{S}$$

Prav tako moramo izraziti  $\vec{L}\vec{S}$  s operatorjem celotne vrtilne količine.

$$\vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$$

Množimo ga skalarno s samim seboj, da dobimo

$$J^2 = L^2 + S^2 + 2\vec{L} \cdot \vec{S} \rightarrow \vec{L} \cdot \vec{S} = \frac{1}{2}(J^2 - L^2 - S^2)$$

Ker je vodikov atom v prvem vzbujenem stanju zapišemo bazo za tirno vrtilno količino za  $n=2$ :

tirna vrtilna količina  $0 \leq l \leq n$ , torej  $l=0,1$ .

magnetno število velja  $-l \leq m_l \leq l$ , torej  $m_l=0$  (za  $l=0$ ),  $m_l=-1,0,1$  (za  $l=1$ ),

spin pa  $m_s = \pm \frac{1}{2}$ .

Baza je:

$$|n \ l \ m_l \ m_s\rangle$$

$$\left|2 \ 0 \ 0 \ \frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 0 \ 0 \ -\frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 1 \ -1 \ \frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 1 \ -1 \ -\frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 1 \ 0 \ \frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 1 \ 0 \ -\frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 1 \ 1 \ \frac{1}{2}\right\rangle, \left|2 \ 1 \ 1 \ -\frac{1}{2}\right\rangle$$

Imamo torej 8 stanj.

Preiti moramo v bazo za celotno tirno vrtilno količino  $|n l j m_j\rangle$  in jo zapisati kot linearno kombinacijo prejšnje:

$$\begin{aligned}
 |n l j m_j\rangle & \\
 \left|2 0 \frac{1}{2} \frac{1}{2}\right\rangle &= \left|2 0 0 \frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 0 \frac{1}{2} -\frac{1}{2}\right\rangle &= \left|2 0 0 -\frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 1 \frac{1}{2} \frac{1}{2}\right\rangle &= c_1 \left|2 1 1 -\frac{1}{2}\right\rangle - c_2 \left|2 1 0 \frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 1 \frac{1}{2} -\frac{1}{2}\right\rangle &= -c_1 \left|2 1 -1 \frac{1}{2}\right\rangle + c_2 \left|2 1 0 -\frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 1 \frac{3}{2} \frac{1}{2}\right\rangle &= c_1 \left|2 1 0 \frac{1}{2}\right\rangle + c_2 \left|2 1 1 -\frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 1 \frac{3}{2} -\frac{1}{2}\right\rangle &= c_1 \left|2 1 0 -\frac{1}{2}\right\rangle + c_2 \left|2 1 -1 \frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 1 \frac{3}{2} \frac{3}{2}\right\rangle &= \left|2 1 1 \frac{1}{2}\right\rangle \\
 \left|2 1 \frac{3}{2} -\frac{3}{2}\right\rangle &= \left|2 1 -1 -\frac{1}{2}\right\rangle
 \end{aligned}$$

Lastna stanja energije so stacionarna. Torej so vrednosti ostro določene in se ne spreminjajo. Koeficienta  $c_1$  in  $c_2$  sta Clebsch-Gordanova koeficienta in sta

$$c_1 = \sqrt{\frac{2}{3}} \text{ in } c_2 = \sqrt{\frac{1}{3}}, \text{ za vodikov atom. Te najdemo v tabelah na internetu ali drugih virih.}$$

Popravek k energiji zapišemo sedaj kot

$$W_{LS} = \langle n l j m_j | H' | n l j m_j \rangle = \langle n l j m_j | \frac{e^2}{8\pi\epsilon_0 m^2 c^2 r^3} \vec{L} \cdot \vec{S} | n l j m_j \rangle$$

Vrednost  $r$  je odvisna le do  $n$  in  $l$ .

$$\vec{L} \cdot \vec{S} = \frac{1}{2} (J^2 - L^2 - S^2) = \frac{\hbar^2}{2} [j(j+1) - l(l+1) - s(s+1)]$$

Vse vrednosti v oklepaju so operatorji, za katere so stanja  $|n l j m_j\rangle$  lastna stanja z znanimi lastnimi vrednostmi. Tako da je

$$W_{LS} = \frac{e^2 \hbar^2}{16\pi\epsilon_0 m^2 c^2} \left[ j(j+1) - l(l+1) - \frac{3}{4} \right] \int \frac{1}{r^3} R_{nl}^2 r^2 dr$$

Kjer je

$$R_{20} = \frac{2}{(2r_B)^{3/2}} \left( 1 - \frac{r}{2r_B} \right) e^{-r/2r_B} \text{ in } R_{21} = \frac{1}{\sqrt{3} (2r_B)^{3/2}} \frac{r}{r_B} e^{-r/2r_B}$$

Po integraciji dobimo rešitve za  $j$

$$l=0, \quad j=\frac{1}{2}: \quad W_{LS} = 0$$

$$l=1, \quad j=\frac{1}{2}: \quad W_{LS} = -\frac{e^2 \hbar^2}{16\pi\epsilon_0 m^2 c^2} \frac{1}{24r_B^3}$$

$$l=1, \quad j=\frac{3}{2}: \quad W_{LS} = \frac{1}{2} \frac{e^2 \hbar^2}{16\pi\epsilon_0 m^2 c^2} \frac{1}{24r_B^3}$$

Stanja z enakim  $n$  in različnima  $l$  in  $j$ , ki so bila pred upoštevanjem  $H_{LS}$  degenerirana, so sedaj jasno razcepljena. Opazimo, da je en faktor med popravkoma negativen, drug pa polovična vrednost prvega in pozitiven. Spodnja skica (v pravem razmerju) predstavlja ta razcep.

