

# 1.b izpit iz Moderne fizike 1

25. januar 2021

*čas reševanja 90 minut*

1. Molekulo NaCl obravnavamo kot iona  $\text{Na}^+$  in  $\text{Cl}^-$  na razdalji  $a = 0,25 \text{ nm}$ . Molekulo vzbudimo v rotacijsko vzbujeno stanje z  $l = 1$  in  $m = 0$ . Kolikšen je povprečni življenjski čas, preden zaradi dipolnega prehoda preide v osnovno stanje? Kolikšna je energija pri prehodu izsevanega fotona? Relativna masa Na je 23, Cl pa 35.

*Rešitev:* Molekula NaCl se vrti okoli skupnega težišča  $\text{Na}^+$  in  $\text{Cl}^-$  ionov. Vztrajnostni moment molekule je  $J = m_1 r_1^2 + m_2 r_2^2$ , kjer sta  $r_1$  in  $r_2$  razdalji ionov do skupnega težišča, pri čemer torej velja  $m_1 r_1 = m_2 r_2$  in  $r_1 + r_2 = a$ . Od tod sledi vztrajnosti moment molekule kot

$$J = m a^2, \quad (1)$$

kjer je  $m$  reducirana masa sistema,

$$m = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = 13.9 \text{ u} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (2)$$

pri čemer je  $m_1 = 23 \text{ u}$ ,  $m_2 = 35 \text{ u}$  in  $u = 930 \text{ MeV}/c^2$  atomska enota mase ( $\approx$  masa protona).

Rotacijska energija molekule je

$$W_l = \frac{\langle L^2 \rangle}{2J} = \frac{\hbar^2}{2J} l(l+1) \quad (3)$$

kjer je  $\langle L^2 \rangle = \hbar^2 l(l+1)$  pričakovana vrednost kvadrata vrtilne količine. Pri prehodu molekule iz stanja  $l = 1$  v osnovno stanje  $l = 0$ , se izseva foton z energijo

$$\begin{aligned} \Delta W &= W_{l=1} - W_{l=0} = \frac{\hbar^2}{m a^2} = \frac{(\hbar c)^2}{13.9 u c^2 a^2} \\ &= 4.8 \times 10^{-5} \text{ eV} \quad [1/8 \text{ točke}] \end{aligned} \quad (4)$$

Za določitev življenjskega časa vzbujenega stanja, moramo izračunati matrični element, zato pa potrebujemo valovni funkciji obeh stanj. Valovni funkciji rotatorja v stanjih  $l = 0$ ,  $m = 0$  in  $l = 1$ ,  $m = 0$  sta sferična harmonika

$$Y_{00} = \frac{1}{\sqrt{4\pi}} \quad \text{in} \quad Y_{10} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (5)$$

Dipolni moment molekule je vektor, velikosti  $p = ea$ , ki ga po komponentah zapišemo kot

$$\vec{p} = ea(\sin \theta \cos \varphi, \sin \theta \sin \varphi, \cos \theta) \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (6)$$

Matrični element dipolnega momenta pri prehodu iz prvega vzbujenega stanja v osnovno je

$$\vec{p}_{01} = \int Y_{00}^* \vec{p} Y_{01} d(\cos \theta) d\varphi \quad (7)$$

$$= \frac{\sqrt{3}ea}{4\pi} \int (\sin \theta \cos \varphi, \sin \theta \sin \varphi, \cos \theta) \cos \theta d(\cos \theta) d\varphi \quad (8)$$

[1/8 točke]

Integracija po  $\varphi$  je enaka 0 za  $x$  in  $y$  komponenti. Neničelna je le  $z$  komponenta

$$p_{01,x} = 0 \quad (9)$$

$$p_{01,y} = 0 \quad (10)$$

$$p_{01,z} = \frac{ea}{\sqrt{3}} \quad [1/4 \text{ točke}] \quad (11)$$

Tako je kvadrat matričnega elementa enak  $(p_{01})^2 = (p_{01,z})^2 = (ea)^2/3$ .

Obratna vrednost razpadnega časa je

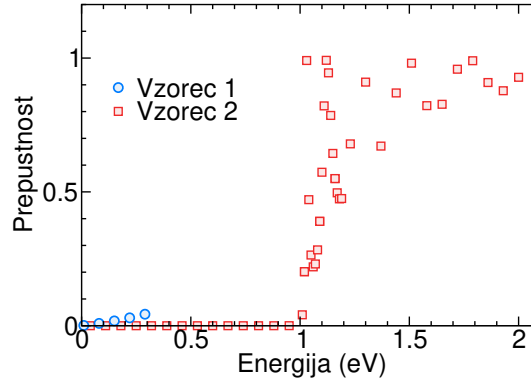
$$\frac{1}{\tau} = \frac{\omega_{01}^3 (p_{01})^2}{3\pi\epsilon_0 c^3 \hbar} \quad (12)$$

$$= \frac{4\alpha}{3\hbar} \Delta W^3 \frac{1}{3} \left( \frac{a}{\hbar c} \right)^2 \quad (13)$$

$$= 8.8 \times 10^{-7} \text{ s}^{-1} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (14)$$

Od tod sledi razpadni čas  $\tau = 1.1 \times 10^6 \text{ s} \approx 13 \text{ dni}$ .

2. Na plasteh molekul sipamo curek elektronov z energijo  $E$  in merimo prepustnost. Pri vzorcu 1 lahko merimo le pri nizkih energijah in ugotovimo, da prepustnost linearno narašča z energijo, in sicer  $T = aE$ , kjer je  $a = 0,10/\text{eV}$ . Vzorec 2, ki je nekajkrat debelejši, pa dopušča tudi meritve visokih energij, glej sliko obeh meritev. Vzorca obravnavaj kot potencialni plasti in s pomočjo podane slike določi, koliko znaša potencial plasti in kako debela je plast pri vzorcu 1.



*Rešitev:* Plasti molekul obravnavamo kot potencialni plasti višine  $V_0$ , pri čemer imata vpadni in prepuščenih curek elektronov zunaj plasti valovni število  $k$ , znotraj pa  $k'$ , in sicer

$$k = \frac{\sqrt{2mE}}{\hbar} \quad (15)$$

$$k' = \frac{\sqrt{2m(E - V_0)}}{\hbar} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (16)$$

Uporabimo izraz s predavanj oz. vaj za prepustnost na potentialni plasti/jami širine  $d$ , ki je enak

$$T = \frac{1}{1 + \left(\frac{k'^2 - k^2}{2kk'}\right)^2 \sin^2 k'd} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (17)$$

in velja za poljubne  $d$ ,  $k$  in  $k'$  (tudi imaginaren).

S slike vidimo, da je pri debeli plasti (vzorec 2), prepustnost enaka 0 vse do praga  $E_{\min} = 1 \text{ eV}$ , od koder poskoči na 1. Očitno je tuneliranje pod pragom zanemarljivo, tako da je potencial plasti enak  $V_0 = 1 \text{ eV}$ . [1/4 točke]

O tem se lahko prepričamo tudi matematično preko enačbe (17). Za  $T = 1$ , mora biti  $\sin k'd = 0$ , oziroma  $k' = 0$ , saj imamo opravka s prvim maksimumom (najnižji možni  $k'$ ). Iz enačbe (16) potem sledi da je  $V_0 = E_{\min} = 1 \text{ eV}$ .

Tanjša plast (vzorec 1) pa prepušča tok elektronov tudi pri manjših energijah, se pravi imamo opravka s tuneliranjem. Izraz (17) izrazimo z energijami, tako da vanj vstavimo enačbi za  $k$  in  $k'$  in dobimo

$$T = \frac{1}{1 + \frac{V_0^2}{4E(V_0 - E)} \sinh^2 \left( \frac{\sqrt{2m(V_0 - E)}}{\hbar} d \right)} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (18)$$

pri čemer smo še upoštevali da je  $E < V_0$ , torej uporabili  $\sin(ix) = i \sinh(x)$ .

Zanimajo nas le zelo nizke energije ( $E \ll V_0$ ), zato lahko izraz poenostavimo

$$T \approx \frac{1}{1 + \frac{V_0}{4E} \sinh^2 \left( \frac{\sqrt{2mV_0}}{\hbar} d \right)} \quad (19)$$

$$\approx \frac{4}{V_0 \sinh^2 \left( \frac{\sqrt{2mV_0}}{\hbar} d \right)} E \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (20)$$

pri čemer smo upoštevali, da je drugi člen v imenovalcu v prvi vrstici precej večji od 1. Od tod hitro vidimo, da izmerjeni sorazmetnostni koeficient  $a$  ustreza

$$a = \frac{4}{V_0 \sinh^2 \left( \frac{\sqrt{2mV_0}}{\hbar} d \right)} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (21)$$

od koder pa lahko izračunamo debelino  $d$  vzorca 1. Zgornji izraz preoblikujemo v

$$\sinh^2 \left( \frac{\sqrt{2mV_0}}{\hbar} d \right) = \frac{4}{aV_0} = 40 \quad (22)$$

Enačbo lahko eksaktno rešimo z uporabo  $\sinh^{-1}$  funkcije, lahko pa aproksimiramo  $\sinh x \approx e^x/2$ , saj vidimo, da je  $x \gg 1$ ,

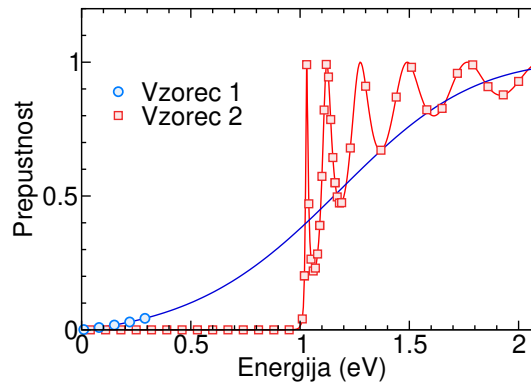
$$\frac{1}{4} \exp \left( \frac{2\sqrt{2mV_0}}{\hbar} d \right) \approx \frac{4}{aV_0} \quad (23)$$

Od tod pa sledi

$$d = \frac{\hbar c}{\sqrt{8mc^2V_0}} \ln \left( \frac{16}{aV_0} \right) \quad (24)$$

$$= 0.50 \text{ nm} \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (25)$$

*Dodatek:* Za boljšo predstavbo glede zgornjega eksperimenta lahko sedaj uporabimo enačbo (18) in vrišemo celotni krivulji. Za vzorec 1 ( $d = 0.5 \text{ nm}$ ) in za vzorec 2 ( $d = 3.5 \text{ nm}$ ; ne izvemo iz naloge).



3. Rotator je v stanju  $l = 1$  kot kombinacija stanj  $z$   $m = 0$  in  $1$ . Izmerjena povprečna projekcija vrtilne količine na os  $y$  je  $3/(10\sqrt{2}) \hbar$  in na os  $z$  je  $3/10 \hbar$ . Določi verjetnost, da pri meritvi projekcije na os  $z$  izmerimo vrednost nič. Napovej povprečno vrednost projekcije na os  $x$  in celotni kvadrat vrtilne količine.

Namig:  $\int Y_{l'm'}^* \hat{l}_{x,y} Y_{lm} = \{1, \pm 1/i\}_{x,y} \hbar/2 \sqrt{l(l+1) - m(m \pm 1)} \delta_{l'l} \delta_{m'm \pm 1}$ .

Rešitev: Valovna funkcija je linearna kombinacija

$$\frac{1}{\sqrt{1+a^2}} (Y_{10} + a e^{-i\varphi} Y_{11}) . \quad [+ \text{normalizacija} = 1/4 \text{ točke}] \quad (26)$$

Iz meritve povprečne projekcije vrtilne količine na os  $z$ , dobimo

$$\langle l_z \rangle = \hbar \frac{a^2}{1+a^2} = \hbar \frac{3}{10}, \quad a = \sqrt{\frac{3}{7}} . \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (27)$$

Verjetnost, da izmerimo  $\langle l_z \rangle = 0$ , je podana s kvadratom koeficienta pred  $Y_{10}$  in je enaka  $1/(1+a^2) = 7/10$  [1/8 točke]. Iz projekcije na os  $y$  sledi fazni zamik  $\varphi$

$$\langle l_y \rangle = \frac{1}{1+a^2} \int d\Omega \left( a e^{i\varphi} Y_{11}^* \hat{l}_y Y_{10} + a e^{-i\varphi} Y_{10}^* \hat{l}_y Y_{11} \right) \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (28)$$

$$= \frac{a}{1+a^2} \frac{\hbar}{2i} \left( \sqrt{2} e^{i\varphi} - \sqrt{2} e^{-i\varphi} \right) = \frac{a}{1+a^2} \hbar \sqrt{2} \sin \varphi \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (29)$$

$$= \hbar \frac{3}{10} \frac{\sqrt{2}}{a} \sin \varphi = \hbar \frac{3}{10\sqrt{2}}, \quad \sin \varphi = \frac{a}{2} = \sqrt{\frac{3}{28}} . \quad (30)$$

Napovedani povprečji za projekciji na os  $x$  in  $z$  sta

$$\langle l_x \rangle = \frac{a}{1+a^2} \hbar \sqrt{2} \cos \varphi = \hbar \frac{3}{10} \frac{\sqrt{2}}{a} \sqrt{1 - \sin^2 \varphi} = \frac{\hbar}{2} \sqrt{\frac{3}{2}}, \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (31)$$

$$\langle l^2 \rangle = \hbar^2 2 \frac{1+a^2}{1+a^2} = 2\hbar^2 . \quad [1/8 \text{ točke}] \quad (32)$$

4. Ion helija  $\text{He}^+$  postavimo v magnetno polje in natančno merimo energijske nivoje. Kolikšen je popravek zaradi sklopitve  $ls$   $\Delta E_{ls} = Z\alpha\hbar c/(2m_e^2 c^2) \langle r^{-3} \rangle \langle ls \rangle$  v stanju  $n = 3, l = 2$  ter poljubnim  $m_l$ ? Skiciraj razcepe in število stanj pri  $B = 0$  in v močnem  $B$ . Pomagaš si lahko z valovno funkcijo za vodik:

$$\psi_{320} = 1/(81\sqrt{6}\pi r_B^{3/2}) (r/r_B)^2 (3\cos^2\theta - 1) e^{-r/(3r_B)}, \quad r_B = \hbar c/(\alpha m_e c^2) .$$

Rešitev: Popravek k energiji zaradi  $ls$  sklopitve je

$$\Delta E_{ls} = \frac{Z\alpha\hbar c}{2m_e^2 c^2} \left\langle \frac{1}{r^3} \right\rangle \langle ls \rangle ,$$

$$\langle ls \rangle = \frac{\hbar^2}{2} (j(j+1) - l(l+1) - s(s+1)) .$$

Namesto enega protona v atomu vodika sta v  $\text{He}^+$  ionu dva protona. To spremembo najlažje upoštevamo tako, da v izrazih za atom vodika spremenimo  $\alpha \rightarrow Z\alpha$ , oziroma  $r_B \rightarrow r_B/Z$  [1/8 točke]. Število stanj v  $n = 3, l = 2$  je  $(2s + 1)(2l + 1) = 2 \times 5 = 10$  [1/8 točke] in za njih velja

$$\begin{aligned} \left\langle \frac{1}{r^3} \right\rangle &= \frac{2\pi Z^3}{81^2 6\pi r_B^3} \int_0^\infty \left( \frac{r}{r_B} \right)^2 e^{-2r/(3r_B)} \frac{r^2}{r} dr \int_{-1}^1 (3\cos^2\theta - 1)^2 d(\cos\theta) \\ &= \frac{Z^3}{405r_B^3}. \quad [1/4 \text{ točke}] \end{aligned}$$

Pri seštevanju vrtilnih količin imamo dve možnosti  $j = 3/2$  in  $j = 5/2$  [1/8 točke], tako da je

$$\langle ls \rangle = \frac{\hbar^2}{2} \begin{cases} 2, & j = \frac{5}{2}, \\ -3, & j = \frac{3}{2}. \end{cases} \quad [1/8 \text{ točke}]$$

V zgornji veji je  $2j + 1 = 6$  stanj, v spodnji pa 4, skupaj torej 10. Velikost razcepa je

$$\Delta E_{ls} = \frac{Z^4 \alpha \hbar^3 c^3}{810 (m_e c^2)^2 r_B^3} \frac{\langle ls \rangle}{\hbar^2} = \frac{Z^4 \alpha^4}{810} m_e c^2 \frac{\langle ls \rangle}{\hbar^2} = 0,014 \text{ meV} \begin{cases} 2, & j = \frac{5}{2}, \\ -3, & j = \frac{3}{2}. \end{cases}$$

V močnem zunanjem magnetnem polju je energijski razcep

$$\Delta E_B = \mu_B (m_l + 2m_s) B = \mu_B B \begin{cases} \pm 2 \pm 1, & m_l = \pm 2, \\ \pm 1 \pm 1, & m_l = \pm 1, \\ \pm 1, & m_l = 0, \end{cases}$$

kot je skicirano na Sliki 1.

		$m_l = 2$	$m_s = \frac{1}{2}$	$\Delta E_B / (\mu_B B)$	
$l = 2$	$m_l = \pm 2, \pm 1, 0$			3	
		1	1/2	2	
		2, 0	-1/2, 1/2	1	2×
		-1, 1	1/2, -1/2	0	2×
		0, -2	-1/2, 1/2	-1	2×
		-1	-1/2	-2	
		-2	-1/2	-3	

Slika 1: Skica razcepa stanj v močnem magnetnem polju. Začetno deset-kratno degenerirano stanje se razcepi na 7 nivojev, od katerih so trije dva-kratno degenerirani. [1/4 točke]