

1 Delec v magnetnem polju

Opazujemo "precesijo" delca okoli osi magnetnega polja. Naš Hamiltomian je

$$H = -\vec{\mu} \cdot \vec{B} = \frac{\mu_B}{\hbar} \vec{L} \cdot \vec{B}$$

Spomnimo se, da ima \vec{L} dve lastni vrednosti: $l \in \mathbb{N}$ in $m = -l, \dots, l$. Poleg tega vemo:

$$L^2 |lm\rangle = \hbar^2 l(l+1) |lm\rangle$$

$$L_z |lm\rangle = \hbar m |lm\rangle$$

Obravnavamo $l = 1$, kjer imamo tri možnosti za $|lm\rangle$:

$$|lm\rangle = \begin{cases} |1, 1\rangle \\ |1, 0\rangle \\ |1, -1\rangle \end{cases}$$

$m = 1 : L_z |1, 1\rangle = \hbar |1, 1\rangle$. Ker L_z predstavlja komponento polja v smeti z , to pomeni:

$$\vec{L} \cdot \hat{e}_z |1, 1\rangle = \hbar |1, 1\rangle$$

Na osnovi tega izberemo začetni pogoj:

$$\vec{L} \cdot \hat{n} |\psi, 0\rangle = \hbar |\psi, 0\rangle$$

Označimo

$$\vec{L} = \begin{bmatrix} L_x \\ L_y \\ L_z \end{bmatrix}, \quad \hat{n} = \begin{bmatrix} \sin \vartheta \cos \varphi \\ \sin \vartheta \sin \varphi \\ \cos \vartheta \end{bmatrix}$$

Zanima nas časovni razvoj $|\psi, t\rangle$.

Ker opazujemo precesijo, lahko na začetku uporabimo $\varphi = 0$. Pri $l = 1$ ravno tako lahko zapišemo začetno stanje kot linearne kombinacije

$$|\psi, 0\rangle = \alpha |1, 1\rangle + \beta |1, 0\rangle + \gamma |1, -1\rangle$$

Pri $\varphi = 0$ je naš začetni pogoj

$$\begin{aligned} \vec{L} \cdot \hat{n} &= L_x \sin \vartheta + L_z \cos \vartheta \\ \vec{L} \cdot \hat{n} |\psi, 0\rangle &= (L_x \sin \vartheta + L_z \cos \vartheta) (\alpha |1, 1\rangle + \beta |1, 0\rangle + \gamma |1, -1\rangle) = \\ &= \hbar (\alpha |1, 1\rangle + \beta |1, 0\rangle + \gamma |1, -1\rangle) \end{aligned}$$

Gre za problem lastnih vrednosti, kjer je ena od njih (\hbar) že določena z začetnim pogojem. Vpeljemo (kot a in a^\dagger pri LHO):

$$L_\pm = L_x \pm i L_y$$

$$L_x = \frac{L_+ + L_-}{2}$$

$$L_y = \frac{L_+ - L_-}{2i}$$

$$L_\pm |lm\rangle = \hbar \sqrt{l(l+1) - m(m \pm 1)} |l, m \pm 1\rangle$$

Zdaj lahko izračunamo vse kombinacije $L_x |lm\rangle$, ki jih bomo potrebovali v matričnih elementih.

$$L_x |1, 1\rangle = \frac{L_+ + L_-}{2} |1, 1\rangle = \frac{\hbar}{2} (\sqrt{2-2} |1, 2\rangle + \sqrt{2-0} |1, 0\rangle)$$

Stanje $|1, 2\rangle$ ne obstaja, sicer pa smo tako ali tako pred njim dobili koeficient 0.

$$L_x |1, 0\rangle = \frac{L_+ + L_-}{2} |1, 0\rangle = \frac{\hbar}{2} (\sqrt{2-0} |1, 1\rangle + \sqrt{2-0} |1, -1\rangle)$$

$$L_x |1, -1\rangle = \frac{L_+ + L_-}{2} |1, -1\rangle = \frac{\hbar}{2} (\sqrt{2-0} |1, 0\rangle + \sqrt{2-2} |1, -2\rangle)$$

Spet smo pred prepovedanim stanjem $|1, -2\rangle$ dobili koeficient 0, kar je dobro. Naše vrednosti $L_x |lm\rangle$ in $L_z |lm\rangle$ so:

$$\begin{aligned} L_x |1, 1\rangle &= \frac{\hbar}{\sqrt{2}} |1, 0\rangle & L_z |1, 1\rangle &= \hbar |1, 1\rangle \\ L_x |1, 0\rangle &= \frac{\hbar}{\sqrt{2}} (|1, 1\rangle + |1, -1\rangle) & L_z |1, 0\rangle &= 0 \\ L_x |1, -1\rangle &= \frac{\hbar}{\sqrt{2}} |1, 0\rangle & L_z |1, -1\rangle &= -\hbar |1, -1\rangle \end{aligned}$$

To vstavimo v začetni pogoj:

$$\begin{aligned} (L_x \sin \vartheta + L_z \cos \vartheta) (\alpha |1, 1\rangle + \beta |1, 0\rangle + \gamma |1, -1\rangle) &= \hbar (\alpha |1, 1\rangle + \beta |1, 0\rangle + \gamma |1, -1\rangle) \\ \sin \vartheta \frac{\hbar}{\sqrt{2}} (\alpha |1, 0\rangle + \beta (|1, 1\rangle + |1, -1\rangle) + \gamma |1, 0\rangle) + \\ + \cos \vartheta \hbar (\alpha |1, 1\rangle - \gamma |1, -1\rangle) &= \hbar (\alpha |1, 1\rangle + \beta |1, 0\rangle + \gamma |1, -1\rangle) \end{aligned}$$

Enačimo člene z $|1, 1\rangle$, $|1, 0\rangle$ in $|1, -1\rangle$, da dobimo sistem enačb za α, β in γ .

$$\begin{aligned} |1, 0\rangle : \quad \sin \vartheta \frac{\hbar}{\sqrt{2}} (\alpha + \gamma) &= \hbar \beta \\ |1, 1\rangle : \quad \sin \vartheta \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \beta + \cos \vartheta \hbar \alpha &= \hbar \alpha \\ |1, -1\rangle : \quad \sin \vartheta \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \beta - \cos \vartheta \hbar \gamma &= \hbar \gamma \end{aligned}$$

Reševanje sistema:

$$\begin{aligned} \alpha &= \frac{\frac{1}{\sqrt{2}} \sin \vartheta}{1 - \cos \vartheta} \beta = \frac{\sqrt{2} \sin(\vartheta/2) \cos(\vartheta/2)}{2 \sin^2(\vartheta/2)} \beta = \frac{\sqrt{2}}{2} \cot \frac{\vartheta}{2} \beta \\ \gamma &= \frac{\frac{1}{\sqrt{2}} \sin \vartheta}{1 + \cos \vartheta} \beta = \frac{\sqrt{2} \sin(\vartheta/2) \cos(\vartheta/2)}{2 \cos^2(\vartheta/2)} \beta = \frac{\sqrt{2}}{2} \tan \frac{\vartheta}{2} \beta \\ |\psi, 0\rangle &= \frac{\sqrt{2}}{2} \tan \frac{\vartheta}{2} \beta |1, 1\rangle + 1 \beta |1, 0\rangle + \frac{\sqrt{2}}{2} \cot \frac{\vartheta}{2} \beta |1, -1\rangle \end{aligned}$$

β izračunamo iz normalizacije:

$$\begin{aligned} \left(\frac{1}{2} \tan^2 \frac{\vartheta}{2} + 1 + \frac{1}{2} \cot^2 \frac{\vartheta}{2} \right) |\beta|^2 &= 1 \\ \dots &= \frac{|\beta|^2}{2 \sin^2 \vartheta \cos^2 \vartheta} = 1 \\ \beta &= \sqrt{2} \sin \frac{\vartheta}{2} \cos \frac{\vartheta}{2} \end{aligned}$$

Zdaj znane člene α, β in γ vstavimo v začetno stanje:

$$|\psi, 0\rangle = \cos^2 \frac{\vartheta}{2} |1, 1\rangle + \sqrt{2} \sin \frac{\vartheta}{2} \cos \frac{\vartheta}{2} |1, 0\rangle + \sin^2 \frac{\vartheta}{2} |1, -1\rangle$$

Zdaj zapišemo časovni razvoj Hamiltoniana. Koordinatni sistem nastavimo tako, da je $\vec{B} = (0, 0, B)$ in tako poskrbimo, da imata H in L_z iste lastne vrednosti in lastne funkcije.

$$H |1, 1\rangle = \lambda B \hbar |1, 1\rangle \quad H |1, 0\rangle = 0 |1, 0\rangle \quad H |1, -1\rangle = \lambda B \hbar |1, -1\rangle$$

Kje je $\lambda = \mu_B / \hbar$. Zdaj lahko ψ razvijemo po lastnih funkcijah in tako dobimo časovni razvoj $|\psi, t\rangle$.

$$|\psi, t\rangle = \cos^2 \frac{\vartheta}{2} e^{-i\lambda B t} |1, 1\rangle + \sqrt{2} \cos \frac{\vartheta}{2} \sin \frac{\vartheta}{2} |1, 0\rangle + \sin^2 \frac{\vartheta}{2} e^{i\lambda B t} |1, -1\rangle$$