

# Bonusové cvičení M.12. 2024: Skládání více momentů hybnosti

Interakce tří částic se spinem  $\frac{1}{2}$  je popsána hamiltoniánevem

$$\hat{H} = \frac{\omega}{\hbar} (2\hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(2)} + 2\hat{S}_1^{(2)} \hat{S}_1^{(3)} - \hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(3)}).$$

Najděte stacionární stavy systému. V čase  $t=0$  je systém připraven ve stavu  $|\psi(0)\rangle = |\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\rangle_1 |\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\rangle_2 |\frac{1}{2}, +\frac{1}{2}\rangle_3 \equiv |-\!+\!+\rangle$ . Najděte časovou závislost pravděpodobnosti nalezení hodnoty  $-\frac{1}{2}\hbar$  pro  $S_z$  třetí částice.

- Ukažte, že hamiltonián komutuje se složkami operátoru celkového spinu  $\vec{S} = \vec{S}^{(1)} + \vec{S}^{(2)} + \vec{S}^{(3)}$  a také s kvadrátem operátoru  $\hat{S}^{(13)} = \hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(3)}$ .
- Najděte společné vlastní vektory operátorů  $|\hat{S}^{(13)}|^2$  a  $\hat{S}_z^{(13)}$  (příslušná vlastní čísla označme  $j, m$ ) a z nich zkonstruuje vlastní vektory operátoru  $\hat{S}^2$  a  $\hat{S}_z$  (s vlastními čísly  $J, M$ ).
- Vlastní hodnoty  $\hat{H}$  vyjádřete pomocí  $J, M, j, m$ .
- Vektor  $|-\!+\!+\rangle$  napište jako lineární kombinaci stacionárních stavů a najděte jeho časový vývoj.

a)  $[\hat{H}, \vec{S}] = \frac{\omega}{\hbar} ([2\hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(2)}, \vec{S}] + [2\hat{S}_1^{(2)} \hat{S}_1^{(3)}, \vec{S}] - [\hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(3)}, \vec{S}])$   
 všimně, že  $2\hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(2)} = |\hat{S}_1^{(1)} + \hat{S}_1^{(2)}|^2 - |\hat{S}_1^{(1)}|^2 - |\hat{S}_1^{(2)}|^2 = |\hat{S}_1^{(12)}|^2 - \frac{3}{4}\hbar^2 - \frac{3}{4}\hbar^2$   
 $\vec{S} = \vec{S}^{(12)} + \vec{S}^{(3)}$

tedy  $[2\hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(2)}, \vec{S}] = [|\hat{S}_1^{(12)}|^2 - \frac{3}{4}\hbar^2 - \frac{3}{4}\hbar^2, \vec{S}^{(12)} + \vec{S}^{(3)}] = \boxed{0}$   
 (operátor  $\hat{S}^{(3)}$  působí na jinou částici / podprostor než  $\hat{S}^{(12)}$ )

podobně pro ostatní členy  $\Rightarrow [\hat{H}, \vec{S}] = 0$

$$[\hat{H}, |\hat{S}^{(13)}|^2] = \frac{\omega}{\hbar} ([2\hat{S}_1^{(2)} (\hat{S}_1^{(1)} + \hat{S}_1^{(3)}), |\hat{S}^{(13)}|^2] - [\hat{S}_1^{(1)} \hat{S}_1^{(3)}, |\hat{S}^{(13)}|^2])$$

$$= \frac{\omega}{\hbar} ([2\hat{S}_1^{(2)} \hat{S}_1^{(3)}, |\hat{S}^{(13)}|^2] - \frac{1}{2} [|\hat{S}^{(13)}|^2 - \frac{3}{4}\hbar^2 - \frac{3}{4}\hbar^2, |\hat{S}^{(13)}|^2]) = \boxed{0}$$

(jiný podprostor)      (složka & kvadrat)

b) Možné hodnoty  $j$  z trojúhelníkové nerovnosti:  $j = |\frac{1}{2} - \frac{1}{2}|, \dots, \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \in \{0, 1\}$   
 Nejprve  $j=1$  ... mezí projekce lze ~~z~~ separované báze získat jediným způsobem:

$$|1, +1\rangle = |+\rangle_1 |+\rangle_3, \quad |1, -1\rangle = |-\rangle_1 |-\rangle_3$$

... zbývající stav získáme např. aplikací  $\hat{S}_-^{(13)} = \hat{S}_-^{(1)} + \hat{S}_-^{(3)}$  na stav  $|1, +1\rangle$ :

$$\hat{S}_-^{(13)} |1, +1\rangle = \alpha_{11}^{(-)} |1, 0\rangle = \sqrt{2} |1, 0\rangle$$

$$(\hat{S}_-^{(1)} + \hat{S}_-^{(3)}) |+\rangle_1 |+\rangle_3 = \alpha_{\frac{1}{2}\frac{1}{2}}^{(-)} |-\rangle_1 |+\rangle_3 + \alpha_{\frac{1}{2}\frac{1}{2}}^{(-)} |+\rangle_1 |-\rangle_3$$

$$= |-\rangle_1 |+\rangle_3 + |+\rangle_1 |-\rangle_3$$

$$\Rightarrow |1, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|+\rangle_1 |-\rangle_3 + |-\rangle_1 |+\rangle_3)$$

Nyní  $j=0$  ... musí být  $\perp |1, 0\rangle$ , takže:  $|0, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|+\rangle_1 |-\rangle_3 - |-\rangle_1 |+\rangle_3)$

$$\alpha_{2m}^{(-)} = \sqrt{(l+m)(l-m+1)}$$

$$\alpha_{2l}^{(-)} = \sqrt{2l}$$

Možné hodnoty  $J$  z trojúhelníkové nerovnosti:  $J = |j - \frac{1}{2}|, \dots, j + \frac{1}{2}$

$\hookrightarrow j=0: J = \frac{1}{2}$  stavy:  $|0\rangle_{\frac{1}{2}, \pm \frac{1}{2}}$

$\hookrightarrow j=1: J \in \{\frac{1}{2}, \frac{3}{2}\}$  stavy:  $|1\rangle_{\frac{1}{2}, \pm \frac{1}{2}}, |1\rangle_{\frac{3}{2}, \pm \frac{1}{2}}, |1\rangle_{\frac{3}{2}, \pm \frac{3}{2}}$

(Celkem 8 stavů, což odpovídá  $2 \times 2 \times 2$  separovaným bázeovým stavům.)

Nejprve  $j=0, J = \frac{1}{2}$  ... jediná realizace:  $|0\rangle_{\frac{1}{2}, \pm \frac{1}{2}} = |00\rangle_{13} |\pm\rangle_2$

$\Rightarrow |0\rangle_{\frac{1}{2}, \pm \frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|+\rangle_1 |-\rangle_3 - |-\rangle_1 |+\rangle_3) |\pm\rangle_2$

$\Rightarrow |0\rangle_{\frac{1}{2}, + \frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|++\rangle - |--\rangle)$

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

Nyní  $j=1, J = \frac{3}{2}$  ... opět jediná realizace pro stav s maximální projekcí:

$|1\rangle_{\frac{3}{2}, \pm \frac{3}{2}} = |1, \pm 1\rangle_{13} |\pm\rangle_2$

$\Rightarrow |1\rangle_{\frac{3}{2}, + \frac{3}{2}} = |+++ \rangle$

$|1\rangle_{\frac{3}{2}, - \frac{3}{2}} = |--- \rangle$

$\hookrightarrow$  menší projekce pomocí posunovacího operátoru  $\hat{S}_- = \hat{S}_-^{(13)} + \hat{S}_-^{(2)}$ :

$\hat{S}_- |1\rangle_{\frac{3}{2}, + \frac{3}{2}} = \alpha_{\frac{3}{2}}^{(-)} |1\rangle_{\frac{3}{2}, + \frac{1}{2}} = \sqrt{3} |1\rangle_{\frac{3}{2}, + \frac{1}{2}}$

$(\hat{S}_-^{(13)} + \hat{S}_-^{(2)}) |1, +1\rangle_{13} |+\rangle_2 = \alpha_{11}^{(-)} |1, 0\rangle_{13} |+\rangle_2 + \alpha_{\frac{1}{2}}^{(-)} |1, +1\rangle_{13} |-\rangle_2$

$= \sqrt{2} |1, 0\rangle_{13} |+\rangle_2 + |1, +1\rangle_{13} |-\rangle_2$

$\Rightarrow |1\rangle_{\frac{3}{2}, + \frac{1}{2}} = \sqrt{\frac{2}{3}} |1, 0\rangle_{13} |+\rangle_2 + \frac{1}{\sqrt{3}} |1, +1\rangle_{13} |-\rangle_2$

podobně:  $|1\rangle_{\frac{3}{2}, - \frac{1}{2}} = \sqrt{\frac{2}{3}} |1, 0\rangle_{13} |-\rangle_2 + \frac{1}{\sqrt{3}} |1, -1\rangle_{13} |+\rangle_2$

zpětným dosazením:  $|1\rangle_{\frac{3}{2}, + \frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{3}} (|+-\rangle + |++\rangle + |--\rangle)$

$|1\rangle_{\frac{3}{2}, - \frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{3}} (|-+\rangle + |---\rangle + |+-\rangle)$

Konečně  $j=1, J = \frac{1}{2}$  ... získáme např. z ortogonality

$|1\rangle_{\frac{1}{2}, + \frac{1}{2}} = \sqrt{\frac{2}{3}} |1, +1\rangle_{13} |-\rangle_2 - \frac{1}{\sqrt{3}} |1, 0\rangle_{13} |+\rangle_2$

$|1\rangle_{\frac{1}{2}, - \frac{1}{2}} = \sqrt{\frac{2}{3}} |1, -1\rangle_{13} |+\rangle_2 - \frac{1}{\sqrt{3}} |1, 0\rangle_{13} |-\rangle_2$

a zpětným dosazením:  $|1\rangle_{\frac{1}{2}, + \frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{6}} (2|+-\rangle - |++\rangle - |--\rangle)$

$|1\rangle_{\frac{1}{2}, - \frac{1}{2}} = \frac{1}{\sqrt{6}} (2|-+\rangle - |---\rangle - |+-\rangle)$

(Alternativně můžeme hledat  $|1\rangle_{\frac{1}{2}, + \frac{1}{2}} = A |1, +1\rangle_{13} |-\rangle_2 + B |1, 0\rangle_{13} |+\rangle_2$ .

Zapůsobením  $\hat{S}_+$  dostaneme nalevo nulu, takže zapůsobením  $\hat{S}_+^{(13)} + \hat{S}_+^{(2)}$  napravo musíme taky dostat nulu. Spolu s požadavkem  $|A|^2 + |B|^2 = 1$  dostaneme soustavu rovnic pro  $A$  a  $B$ .)

$$\begin{aligned}
 c) \quad \hat{H} &= \frac{\omega}{\hbar} \left( 2 \hat{S}_z^{(2)} (\hat{S}_z^{(1)} + \hat{S}_z^{(3)}) - \hat{S}_z^{(1)} \hat{S}_z^{(3)} \right) \\
 &= \frac{\omega}{\hbar} \left( 2 \hat{S}_z^{(2)} \hat{S}_z^{(3)} - \frac{1}{2} (|\hat{S}_z^{(3)}|^2 - |\hat{S}_z^{(1)}|^2 - |\hat{S}_z^{(2)}|^2) \right) \\
 &= \frac{\omega}{\hbar} \left( \underbrace{|\hat{S}_z|^2}_{\hbar^2 J(J+1)} - \underbrace{|\hat{S}_z^{(2)}|^2}_{\frac{3}{4}\hbar^2} - \underbrace{|\hat{S}_z^{(3)}|^2}_{\hbar^2 j(j+1)} - \frac{1}{2} |\hat{S}_z^{(3)}|^2 + \frac{1}{2} \underbrace{|\hat{S}_z^{(1)}|^2}_{\frac{3}{4}\hbar^2} + \frac{1}{2} \underbrace{|\hat{S}_z^{(2)}|^2}_{\frac{3}{4}\hbar^2} \right) \\
 &= \boxed{\hbar\omega \left( J(J+1) - \frac{3}{2} j(j+1) \right)} \quad \dots \text{ při působení na } |(j)JM\rangle
 \end{aligned}$$

d) Složené stavy obsahující počáteční stav jsou jen tři:

$$\begin{aligned}
 |0\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} &\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|+-\rangle - |-+\rangle) \\
 |1\rangle \frac{3}{2} 1 + \frac{1}{2} &\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} (|+-\rangle + |++\rangle + |-+\rangle) \\
 |1\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} &\rangle = \frac{1}{\sqrt{6}} (2|+-\rangle - |++\rangle - |-+\rangle)
 \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \boxed{|-+\rangle = \frac{1}{\sqrt{3}} |1\rangle \frac{3}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle - \frac{1}{\sqrt{6}} |1\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} |0\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle}$$

Časový vývoj vlastních stavů:

$$\hat{H} |1\rangle \frac{3}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle = \hbar\omega \left( \frac{3}{2} \cdot \left( \frac{3}{2} + 1 \right) - \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot (1+1) \right) = \frac{3}{4} \hbar\omega$$

$$\hat{H} |1\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle = \hbar\omega \left( \frac{1}{2} \cdot \left( \frac{1}{2} + 1 \right) - \frac{3}{2} \cdot 1 \cdot (1+1) \right) = -\frac{9}{4} \hbar\omega \rightarrow e^{-iEt}$$

$$\hat{H} |0\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle = \hbar\omega \left( \frac{1}{2} \cdot \left( \frac{1}{2} + 1 \right) - \frac{3}{2} \cdot 0 \cdot (0+1) \right) = \frac{3}{4} \hbar\omega$$

$$|-+\rangle(t) = \frac{1}{\sqrt{3}} |1\rangle \frac{3}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle e^{-\frac{3}{4}i\omega t} - \frac{1}{\sqrt{6}} |1\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle e^{+\frac{9}{4}i\omega t} - \frac{1}{\sqrt{2}} |0\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle e^{-\frac{3}{4}i\omega t}$$

$$= e^{-\frac{3}{4}i\omega t} \left[ \frac{1}{\sqrt{3}} |1\rangle \frac{3}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle - \frac{1}{\sqrt{6}} |1\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle e^{3i\omega t} - \frac{1}{\sqrt{2}} |0\rangle \frac{1}{2} 1 + \frac{1}{2} \rangle \right]$$

$$= e^{-\frac{3}{4}i\omega t} \left[ \frac{1}{\sqrt{3}} (|+-\rangle + |++\rangle + |-+\rangle) - \frac{1}{\sqrt{6}} (2|+-\rangle - |++\rangle - |-+\rangle) e^{3i\omega t} \right.$$

$$\left. - \frac{1}{\sqrt{2}} (|+-\rangle - |-+\rangle) \right]$$

$$= e^{-\frac{3}{4}i\omega t} \left[ |+-\rangle \left( \frac{1}{3} + \frac{1}{6} e^{3i\omega t} - \frac{1}{2} \right) + |++\rangle \left( \frac{1}{3} - \frac{1}{3} e^{3i\omega t} \right) + |-+\rangle \left( \frac{1}{3} + \frac{1}{6} e^{3i\omega t} + \frac{1}{2} \right) \right]$$

$$\Rightarrow \rho \left( S_z^{(3)} = -\frac{\hbar}{2} \right) = \left| \frac{1}{3} + \frac{1}{6} e^{3i\omega t} - \frac{1}{2} \right|^2 = \frac{1}{36} |e^{3i\omega t} - 1|^2$$

$$= \frac{1}{36} (1 + 1 - 2\operatorname{Re} e^{3i\omega t})$$

$$= \boxed{\frac{1}{18} (1 - \cos 3\omega t)}$$