

A szokásos Pauli-mátrixok:

$$\sigma_1 = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix}, \quad \sigma_2 = \begin{bmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{bmatrix}, \quad \sigma_3 = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix}.$$

### 26. feladat – Ezt a 23. feladathoz akartam, csak elfelejtettem...

Legyen  $\dim \mathcal{H} = 2$ , (feles spin rendszere, qubit,) rajta  $\varrho, \omega \in \mathcal{D}(\mathcal{H})$  állapotokkal, melyek Bloch-vektoros felírása:

$$\varrho = \frac{1}{2}(\mathbf{I} + \mathbf{x}\boldsymbol{\sigma}), \quad \omega = \frac{1}{2}(\mathbf{I} + \mathbf{y}\boldsymbol{\sigma}), \quad \text{ahol} \quad \mathbf{x}, \mathbf{y} \in \mathbb{R}^3, \quad \|\mathbf{x}\|, \|\mathbf{y}\| \leq 1.$$

Mit jelent az  $\mathbf{x}, \mathbf{y}$  Bloch-vektorok nyelvén, hogy  $\varrho \prec \omega$ ? (A szükséges definíciók elhangzottak órán, de megtalálhatóak a 12. feladatban (HF04.pdf) és a 23. feladatban (HF09.pdf).)

---

### 27. feladat – Qubitek relatív entrópiája

$\varrho, \omega \in \mathcal{D}(\mathcal{H})$  állapotok kvantum relatív entrópiája

$$S(\varrho\|\omega) = \text{tr} \varrho(\ln \varrho - \ln \omega).$$

Adjunk meg valamilyen nem túl szörnyen kinézű formulát az előző feladatbeli  $\varrho, \omega$  qubitállapotok relatív entrópiájára! (Ez felírható csupán a két Bloch-vektor hosszával és közbezárt szögükkel.)

---

### 28. feladat – Két spin összeadása

Legyen  $\mathcal{H} = \mathcal{H}^1 \otimes \mathcal{H}^2$  két feles spin összetett rendszere:  $\dim \mathcal{H}^1 = \dim \mathcal{H}^2 = 2$ . Feles spin esetén a három ortogonális spin-irányhoz tartozó operátorok  $S_i = \frac{\hbar}{2}\sigma_i$  (gyorsírással  $\mathbf{S} = \frac{\hbar}{2}\boldsymbol{\sigma}$ ) a spin hossz négyzetéhez tartozó operátor pedig  $\mathbf{S}^2 \equiv \sum_{i=1}^3 (S_i)^2$  mindkét részrendszeren. Az összetett rendszer két részrendszerén a megfelelő mérhető mennyiségek operátorai  $S_i^{(1)} = \frac{\hbar}{2}\sigma_i \otimes \mathbf{I}$  és  $S_i^{(2)} = \frac{\hbar}{2}\mathbf{I} \otimes \sigma_i$ , (gyorsírással  $\mathbf{S}^{(1)} = \frac{\hbar}{2}\boldsymbol{\sigma} \otimes \mathbf{I}$  és  $\mathbf{S}^{(2)} = \frac{\hbar}{2}\mathbf{I} \otimes \boldsymbol{\sigma}$ ). A két spin összegéhez tartozó mérhető mennyiségek operátorai pedig  $S_i^{(12)} = S_i^{(1)} + S_i^{(2)}$ , (gyorsírással  $\mathbf{S}^{(12)} = \mathbf{S}^{(1)} + \mathbf{S}^{(2)}$ ), a hossz négyzethez pedig  $(\mathbf{S}^{(12)})^2 \equiv \sum_{i=1}^3 (S_i^{(12)})^2$ .

a.) Írjuk fel az  $S_1^{(12)}$ ,  $S_2^{(12)}$  és  $S_3^{(12)}$  operátorok mátrixait a standard bázisban! (Amiben a Pauli-mátrixokat is felírtuk.)

b.) Írjuk fel az  $(\mathbf{S}^{(12)})^2$  operátort a Pauli-mátrixok tenzorszorzatainak lineárkombinációjaként is, és adjuk meg a mátrixát is a standard bázisban!

c.) Az úgynevezett Flip-operátor hatása:  $F|\psi^1\rangle \otimes |\psi^2\rangle = |\psi^2\rangle \otimes |\psi^1\rangle$ , vagyis megcseréli a két részrendszer szerepét. Írjuk fel a mátrixát, és adjuk meg a Pauli-mátrixok tenzorszorzatainak lineárkombinációjaként is! Mi lesz  $F$  kapcsolata  $(\mathbf{S}^{(12)})^2$ -tel?