



**Übung 1. [Schwarzsche Ungleichung]**

Zeige, dass für das Skalarprodukt zweier Wellenfunktionen  $\phi$  und  $\psi$  folgende Ungleichung gilt

$$|(\phi, \psi)|^2 \leq (\phi, \phi)(\psi, \psi).$$

**Lösung.**

- (a) Sei  $\phi = 0$ : Ungleichung offensichtlich erfüllt.
- (b) Sei  $\phi \neq 0$ . Zerlege  $\psi$  in einen Anteil parallel und senkrecht zu  $\phi$ , also  $\psi = z\phi + \chi$ , mit  $z \in \mathbb{C}$  und  $(\phi, \chi) = 0$ . Daraus folgt  $(\phi, \psi) = z(\phi, \phi)$ , also  $z = \frac{(\phi, \psi)}{(\phi, \phi)}$ .  
Es ist ausserdem

$$(\psi, \psi) = (z\phi + \chi, z\phi + \chi) = zz^*(\phi, \phi) + (\chi, \chi) \geq zz^*(\phi, \phi).$$

Setzt man nun  $z$  ein, so ergibt sich

$$(\psi, \psi) \geq \frac{|(\phi, \psi)|^2}{(\phi, \phi)}.$$

Das Gleichheitszeichen gilt nur für  $\psi = z\phi$ .

**Übung 2. [Energieeigenwerte]**

Betrachte das Zweizustandssystem mit dem Hamiltonoperator

$$H = a(|1\rangle\langle 1| - |2\rangle\langle 2| + |1\rangle\langle 2| + |2\rangle\langle 1|),$$

wobei  $a$  die Dimension einer Energie hat. Berechne die Energieeigenwerte und die dazugehörigen normierten Eigenzustände, in der Basis  $|1\rangle$  &  $|2\rangle$ .

**Lösung.** Für die Matrixdarstellung des Hamiltonoperators  $H$  in der Basis  $|1\rangle$  &  $|2\rangle$  erhalten wir

$$H = \begin{pmatrix} \langle 1|H|1\rangle & \langle 1|H|2\rangle \\ \langle 2|H|1\rangle & \langle 2|H|2\rangle \end{pmatrix} = a \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}.$$

Die Nullstellen  $\lambda_i$  des charakteristischen Polynoms  $\det(H - \lambda 1)$  sind die Eigenwerte. Die dazugehörigen Eigenzustände berechnen wir aus  $H|v_i\rangle = \lambda_i|v_i\rangle$ .

$$\lambda_{\pm} = \pm\sqrt{2}a, \quad |v_{\pm}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2(2 \pm \sqrt{2})}} \begin{pmatrix} 1 \pm \sqrt{2} \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2(2 \pm \sqrt{2})}} \left[ (1 \pm \sqrt{2})|1\rangle + |2\rangle \right].$$

### Übung 3. [Kompatible Operatoren]

Ein dreidimensionaler Kerraum sei durch die Orthonormalbasis,  $|1\rangle$ ,  $|2\rangle$  und  $|3\rangle$ , aufgespannt. Die Operatoren  $A$  und  $B$  wirken folgendermaßen auf die Basisvektoren ( $a, b \in \mathbb{R}$ ):

$$\begin{aligned} A|1\rangle &= a|1\rangle, & B|1\rangle &= b|1\rangle, \\ A|2\rangle &= -a|2\rangle, & B|2\rangle &= ib|3\rangle, \\ A|3\rangle &= -a|3\rangle, & B|3\rangle &= -ib|2\rangle. \end{aligned} \quad (1)$$

- (a) Das Spektrum des Operators  $A$  ist offensichtlich degeneriert. Hat Operator  $B$  auch ein degeneriertes Spektrum?
- (b) Zeige, dass die Operatoren  $A$  und  $B$  kommutieren.
- (c) Konstruiere eine neue orthonormale Basis, bei welcher die Basisvektoren die Eigenvektoren zu beide  $A$  und  $B$  sind. Finde die Eigenwerten von  $A$  und  $B$  für alle drei Eigenvektoren. Definiere die Eigenwerte jeden Eigenvektor vollständig?

### Lösung.

- (a) Die Operatoren  $A$  und  $B$  können wir durch Matrizen in der Basis  $\{|1\rangle, |2\rangle, |3\rangle\}$  darstellen:

$$A = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & -a & 0 \\ 0 & 0 & -a \end{pmatrix}, \quad B = \begin{pmatrix} b & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -ib \\ 0 & ib & 0 \end{pmatrix}. \quad (L.1)$$

Das charakteristische Polynom von  $B$  lautet  $(b - \lambda)(\lambda^2 - b^2)$  und die Eigenwerte sind demnach  $\lambda = \pm b$ . Die Antwort ist "Ja", weil der Eigenwert  $+b$  zweifach degeneriert ist.

- (b) Die Kommutativität der Operatoren  $A$  und  $B$  lässt sich leicht ausdrücklich überprüfen, indem wir die zugeordneten Matrizen multizipieren.
- (c) Wir berechnen die normierten Eigenvektoren von  $B$

$$\vec{v}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad \vec{v}_2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ i \end{pmatrix}, \quad \vec{v}_3 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ -i \end{pmatrix}, \quad (L.2)$$

wobei die  $\vec{v}_{1,2}$  den Eigenraum von  $\lambda = +b$  aufspannen. In Dirac-Notation schreiben wir die Eigenvektoren als

$$|++\rangle := |1\rangle, \quad |-\rangle := \frac{1}{\sqrt{2}}(|2\rangle + i|3\rangle), \quad |--\rangle := \frac{1}{\sqrt{2}}(|2\rangle - i|3\rangle). \quad (L.3)$$

Diese sind *gleichzeitig* Eigenvektoren von  $A$  und  $B$ , weil  $|2\rangle$  und  $|3\rangle$  die gleichen Eigenwerte bezüglich  $A$  haben. Das Eigenwertproblem in der neuen Basis lautet

$$A|++\rangle = a|++\rangle, \quad A|-\rangle = -a|-\rangle, \quad A|--\rangle = -a|--\rangle \quad (L.4)$$

$$B|++\rangle = b|++\rangle, \quad B|-\rangle = b|-\rangle, \quad B|--\rangle = -b|--\rangle, \quad (L.5)$$

oder in Matrixdarstellung,

$$A = \begin{pmatrix} a & 0 & 0 \\ 0 & -a & 0 \\ 0 & 0 & -a \end{pmatrix}, \quad B = \begin{pmatrix} b & 0 & 0 \\ 0 & b & 0 \\ 0 & 0 & -b \end{pmatrix} \quad (L.6)$$

Das Spektrum jedes Operators ist degeneriert, aber die Angabe *beider* Eigenwerte (i.e.  $\pm a$  und  $\pm b$ ) charakterisiert eindeutig jeden Eigenvektor. Die Darstellungsmatrix, die beschreibt die Abbildung zwischen  $\{|1\rangle, |2\rangle, |3\rangle\}$  und  $\{|++\rangle, |-\rangle, |--\rangle\}$ , ist gegeben durch

$$U = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & \sqrt{2} & i\sqrt{2} \\ 0 & \sqrt{2} & -i\sqrt{2} \end{pmatrix}. \quad (\text{L.7})$$

Die Matrix entspricht einer Drehung im Eigenraum von  $\lambda = -a$  und ist, wie erwartet, offensichtlich unitär.

#### Übung 4. [Eigenwerte von Operatoren]

Ein Operator  $A$ , der die Observable  $\alpha$  beschreibt, habe zwei normierte Eigenfunktionen  $\Phi_1$  und  $\Phi_2$  mit den Eigenwerten  $a_1$  und  $a_2$ . Ein anderer Operator  $B$ , der die Observable  $\beta$  beschreibt, habe die normierte Eigenfunktionen  $\chi_1$  und  $\chi_2$  mit den Eigenwerten  $b_1$  und  $b_2$ . Die Eigenfunktionen hängen über die Beziehung

$$\Phi_1 = \frac{1}{\sqrt{13}}(2\chi_1 + 3\chi_2), \quad \Phi_2 = \frac{1}{\sqrt{13}}(3\chi_1 - 2\chi_2)$$

zusammen. Die Observable  $\alpha$  wird gemessen und wir erhalten den Wert  $a_1$ . Nun werde die Observable  $\beta$  gemessen, und darauffolgend wieder die Observable  $\alpha$ . Zeige, dass die Wahrscheinlichkeit, den Wert  $a_1$  ein wiederholtes Mal zu messen, gerade  $\frac{97}{169}$  ist.

**Lösung.** Nach einer Messung von  $\alpha$ , die das Ergebnis  $a_1$  liefert, ist das System im Eigenzustand  $\psi = \Phi_1$ . Wenn nun  $\beta$  gemessen wird, ist die Wahrscheinlichkeit, dass man die Werte  $b_1$  bzw.  $b_2$  erhält durch die Entwicklung von  $\Phi_1$  in Terme von  $\chi_1$  und  $\chi_2$  gegeben.

Wenn  $\Phi_1 = c_1\chi_1 + c_2\chi_2$ , dann ist die Wahrscheinlichkeit bei einer Messung von  $\beta$  den Wert  $b_1$  zu messen genau  $|c_1|^2$  und  $|c_2|^2$  für den Wert  $b_2$ . Nehmen wir an, das Ergebnis der Messung von  $\beta$  sei  $b_1$ . Dann ist das System nun im Zustand  $\chi_1$ , und die Wahrscheinlichkeit, bei erneuter Messung von  $\alpha$  den Wert  $a_1$  bzw.  $a_2$  zu erhalten, ist durch die Zerlegung von  $\chi_1$  in  $\phi_1$  und  $\phi_2$  gegeben. Man erhält

$$\chi_1 = c_1\Phi_1 + c_2\Phi_2, \quad \chi_2 = c_2\Phi_1 - c_1\Phi_2.$$

Wenn das System also im Zustand  $\chi_1$  ist, ist die Wahrscheinlichkeit,  $a_1$  zu messen, gerade  $|c_1|^2$ . Die Wahrscheinlichkeit, erst  $b_1$  und dann  $a_1$  zu messen ist also  $c_1^4$ . Die Wahrscheinlichkeit, erst  $b_2$  und dann  $a_1$  zu messen ist  $c_2^4$ . Die Gesamtwahrscheinlichkeit ist also gegeben durch

$$c_1^4 + c_2^4 = \frac{97}{169}.$$