

# Quantenmechanik, Blatt 6

Frederike Schrödel    Heike Herr    Jan Weber    Simon Schlepphorst

2015-05-18

## 1. Operatoren - Formalismus

### 1.a.

$$\hat{\sigma}_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\hat{\sigma}_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

$$\hat{\sigma}_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}$$

- Eigenvektoren von  $\hat{\sigma}_1$  sind:  $\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$  zu Eigenwert 1 und  $\begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$  zu Eigenwert -1.

Es gilt:

$$|\psi\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} \quad (\checkmark)$$

nicht normiert:  $|+\rangle_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$

$$|-\rangle_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

- Eigenvektoren von  $\hat{\sigma}_2$  sind:  $\begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix}$  zu Eigenwert -1 und  $\begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix}$  zu Eigenwert 1.

Es gilt:

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} \quad (\checkmark)$$

- Eigenvektoren von  $\hat{\sigma}_3$  sind:  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$  zu Eigenwert 1 und  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$  zu Eigenwert -1.

Es gilt:

$$|\psi\rangle = 1 \cdot \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} + 0 \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad (\checkmark)$$

$$|\psi\rangle = |+\rangle_1 \otimes |+\rangle_2$$

- Mittelwert von  $|\psi\rangle$ :

$$\langle \psi | \hat{\sigma}_1 | \psi \rangle = (1 \ 0) \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = (1 \ 0) \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = 0$$

$$\langle \psi | \hat{\sigma}_2 | \psi \rangle = (1 \ 0) \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = (1 \ 0) \begin{pmatrix} 0 \\ i \end{pmatrix} = 0$$

$$\langle \psi | \hat{\sigma}_3 | \psi \rangle = (1 \ 0) \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = (1 \ 0) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = 1$$

eleganter in Dirac  
Notation (weil auch nicht kürzer).

### 1.b.

Ja, die Matrizen  $\hat{A}$  und  $\hat{B}$  sind hermitesch:

$$\hat{A} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} = \hat{A}^\dagger$$

$$\hat{B} = \begin{pmatrix} 0 & i & 0 \\ -i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 \end{pmatrix} = \hat{B}^\dagger$$

Die Eigenwerte von  $\hat{A}$  sind 1 und -1 und möglichen Eigenvektorbasis  $\left( \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \right)$ , wobei die ersten beiden Vektoren den Eigenraum zum Eigenwert 1 aufspannen und der dritte den zum Eigenwert -1 (ablesbar, da Diagonalmatrix).

Die Eigenwerte von  $\hat{B}$  sind auch 1 und -1 und eine mögliche Eigenvektorbasis ist  $\left( \begin{pmatrix} 1 \\ -i \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 1 \\ i \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \right)$ .

Diese kann man ablesen, da  $\hat{B}$  sich aufteilt in  $-\hat{\sigma}_2$  und -1 auf der Diagonalen. Daher entsprechen die Eigenwerte den negativen von  $\hat{\sigma}_2$  und -1.

Die Eigenvektoren zum Eigenwert 1 werden aufgespannt durch den Eigenvektoren von  $\hat{\sigma}$  zum Eigenwert -1 mit einer zusätzlichen 0 als dritten Eintrag und die Eigenvektoren von  $\hat{B}$  zum Eigenwert -1 werden aufgespannt von dem Eigenvektor von  $\hat{\sigma}_2$  zum Eigenwert 1 mit zusätzlicher 0 als dritten Eintrag und dem

dritten Eigenvektor  $\begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ , der dem letzten Diagonaleintrag entspricht.

Da die beiden Eigenvektoren von  $\hat{\sigma}_2$  orthogonal zueinander sind und der dritte Vektor in der Basis offensichtlich orthogonal zu den anderen beiden ist, ist die Basis eine Orthogonalbasis. Wir erhalten eine Orthonormalbasis durch Normierung:

$$\left( \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \\ 0 \end{pmatrix}, \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ i \\ 0 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} \right)$$

Somit erhalten wir die Spektralzerlegung von  $\hat{B}$ :

$$\begin{aligned} \hat{B} &= 1 \cdot \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \\ 0 \end{pmatrix} (1 \ i \ 0) + (-1) \cdot \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ i \\ 0 \end{pmatrix} (1 \ -i \ 0) + (-1) \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} (0 \ 0 \ 1) \\ &= 1 \cdot \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & i & 0 \\ -i & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + (-1) \cdot \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & -i & 0 \\ i & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} + (-1) \cdot \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

### 1.c.

Wir wissen aus der linearen Algebra, dass  $\hat{B}$  Diagonalform hat nach konjugieren mit einer Basistransformation zu einer Basis von Eigenvektoren zu  $\hat{B}$ . Weiter wissen wir auch, dass die Basistransformation zwischen Orthonormalbasen eine unitäre Transformation ist, als auch dass von unitären invertierbaren Matrizen das Inverse die konjugierte transponierte Matrix ist. Somit erfüllt

$$\hat{U} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} & \frac{1}{\sqrt{2}} & 0 \\ -\frac{1}{\sqrt{2}}i & \frac{1}{\sqrt{2}}i & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

das gewünschte (die Spalten von  $\hat{U}$  sind die orthonormierte Eigenvektorbasis von  $\hat{B}$ ). ✓

### 1.d.

Ja,  $\hat{A}$  und  $\hat{B}$  kommutieren, da  $\hat{A}$  sich aufteilt in die Einheitsmatrix  $\hat{I}_2$  und -1 auf der Diagonalen. Die Einheitsmatrix kommt mit  $-\hat{\sigma}_2$ , da es eine Einheitsmatrix ist, und -1 kommutiert mit -1, da die Matrizen gleich sind (als auch beide diagonal). ✓

## 2. Projektoren

Gegeben ist eine Hilbert-Basis durch  $|n\rangle$ , ( $n = 1, \dots, N$ ) im Hilbertraum  $H$ . Der zugehörige Projektor ist gegeben durch  $\hat{P}_n = |n\rangle \langle n|$ . Es sollen mehrere Eigenschaften von  $\hat{P}_n$  gezeigt werden.

### 2.a.

Es soll gezeigt werden, dass  $\hat{P}_n^2 = \hat{P}_n$  ist:

$$\begin{aligned} \hat{P}_n^2 &= (|n\rangle \langle n|)^2 \\ &= |n\rangle \underbrace{\langle n|n\rangle}_{=1} \langle n| \\ &= |n\rangle \langle n| \\ &= \hat{P}_n \end{aligned}$$

**2.b.**

zu einer entsprechenden Basis der zweiten Form

Es soll gezeigt werden, dass  $\sum_{n=1}^N \hat{P}_n = \hat{I}$ , wobei  $\hat{I}$  die Identität von  $H$  ist. Sei  $|x\rangle$  ein Zustand in  $H$ . Dann kann dieser in der Basis  $|n\rangle$  geschrieben werden als  $\sum_{n=1}^N c_n |n\rangle$ . Wendet man die Summe aller Projektoren auf diesen Zustand an, so folgt:

$$\begin{aligned}\sum_{n=1}^N \hat{P}_n |x\rangle &= \sum_{n=1}^N |n\rangle \langle n| \sum_{m=1}^N c_m |m\rangle \\&= \sum_{n,m=1}^N c_m |n\rangle \underbrace{\langle n|m\rangle}_{=\delta_{nm}} \\&= \sum_{n=1}^N c_n |n\rangle \\&= |x\rangle\end{aligned}$$

**2.c.**

Gegeben sind die beiden Matrizen

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

und

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Es soll gezeigt werden, dass diese Projektoren sind, also als  $|n\rangle \langle n|$  geschrieben werden können. Offensichtlich gilt:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \hat{P}_1^2 = \hat{P}_1 \quad \text{und} \quad \sum_n \hat{P}_n = \hat{I}$$

und

$$\begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Die beiden Matrizen projizieren also auf die Zustände  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$  und  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ , welche eine Basis eines 2-Niveau-Systems bilden.

Ihre Unterräume sind  $\left\{ k \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \mid k \in \mathbb{C} \right\}$  und  $\left\{ k' \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \mid k' \in \mathbb{C} \right\}$ .

**2.d.**

Gegeben ist die Matrix:

$$\begin{pmatrix} 1/2 & 1/2 \\ 1/2 & 1/2 \end{pmatrix}$$

Es soll überprüft werden ob diese ein Projektor ist.

Man sieht:

$$\begin{pmatrix} 1/2 & 1/2 \\ 1/2 & 1/2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} & 1/\sqrt{2} \end{pmatrix}$$

Die Matrix projiziert also auf den Zustand  $\begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix}$ .

Der zugehörige Unterraum ist  $\left\{ k \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix} \mid k \in \mathbb{C} \right\}$ . ✓

**3. Matrixdarstellung von Operatoren****3.a.**

Die gesuchte Matrix ist:

$$\hat{A} = \begin{pmatrix} 5 & \alpha & 0 \\ \beta & 0 & -i \\ 0 & +i & \gamma \end{pmatrix}$$

$\nwarrow A_{13}$   
 $\nwarrow A_{32}$

berechnen über  $\langle i | A | j \rangle = A_{ij}$

$$\langle 3 | \hat{A} | 2 \rangle = \langle 3 | (\beta | 1 \rangle + i | 3 \rangle) = i \langle 3 | 3 \rangle = i$$

**3.b.**

Damit  $\hat{A}$  hermitesch ist muss gelten:

$$\hat{A} = \hat{A}^\dagger$$

Das ist gegeben für  $\gamma \in \mathbb{R}$  und  $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$  mit  $\alpha^* = \beta$ . ✓

**3.c.**

Im folgenden wird  $\alpha = \beta = 0$  gesetzt und die Matrix  $\hat{A}$  genutzt.

$$\hat{A} = \begin{pmatrix} 5 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & -i & \gamma \end{pmatrix}$$

Es sind die Eigenvektoren zu bestimmen.

$$\det(\hat{A} - \lambda \mathbb{1}) = \begin{vmatrix} 5-\lambda & 0 & 0 \\ 0 & -\lambda & i \\ 0 & -i & \gamma - \lambda \end{vmatrix} = (\lambda - 5) \left( \lambda - \left( \frac{\gamma}{2} + \frac{1}{2}\sqrt{\gamma^2 + 4} \right) \right) \left( \lambda - \left( \frac{\gamma}{2} - \frac{1}{2}\sqrt{\gamma^2 + 4} \right) \right) \stackrel{!}{=} 0$$

Setze  $\gamma_{\pm} \equiv -\frac{i}{2}\gamma \pm \frac{i}{2}\sqrt{\gamma^2 + 4}$ . Damit ergeben sich die normierten Eigenvektoren

$$v_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$v_2 = \frac{1}{\sqrt{1+|\gamma_+|^2}} \begin{pmatrix} 0 \\ \gamma_+ \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$v_3 = \frac{1}{\sqrt{1+|\gamma_-|^2}} \begin{pmatrix} 0 \\ \gamma_- \\ 1 \end{pmatrix}$$

Berechnung?

3.d.

$$\langle \hat{A} \rangle = \langle \psi^* | \hat{A} | \psi \rangle = (a^* \ b^* \ 0) \begin{pmatrix} 5 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & i \\ 0 & -i & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} a \\ b \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= 5|a|^2$$

Schöner in Dirac Notation!

$$\hat{A} = \hat{a}^* \hat{a} + \hat{b}^* \hat{a} + \hat{a}^* \hat{b} + \hat{b}^* \hat{b} + \hat{c}^* \hat{c}$$

$$\hat{a}^* \hat{a} = \hat{a} \hat{a}^* = \hat{a}^* \hat{a} = \hat{a} \hat{a}^* = \hat{b}^* \hat{b} = \hat{b} \hat{b}^* = \hat{c}^* \hat{c} = \hat{c} \hat{c}^* = 0$$

$$\hat{a}^* \hat{a} + \hat{b}^* \hat{a} + \hat{a}^* \hat{b} + \hat{b}^* \hat{b} + \hat{c}^* \hat{c} = \hat{a}^* \hat{a} + \hat{b}^* \hat{b} + \hat{c}^* \hat{c} = \hat{a} \hat{a}^* + \hat{b} \hat{b}^* + \hat{c} \hat{c}^* = \hat{a}^2 + \hat{b}^2 + \hat{c}^2$$

$$\begin{pmatrix} \hat{a} & \hat{b} & \hat{c} \end{pmatrix} = \hat{A}$$

**3.e.**

Das System befindet sich im Zustand  $|\psi\rangle$ . Misst man den Operator  $\hat{A}$ , so können als Ergebnis nur die Eigenwerte von  $\hat{A}$  auftreten. Die Wahrscheinlichkeit diese zu messen ist gegeben durch

$$P(v_1) = \left| \begin{pmatrix} a \\ b \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \right|^2 = |a|^2$$

$$P(v_2) = \frac{1}{1 + |\gamma_+|^2} \left| \begin{pmatrix} a \\ b \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ \gamma_+ \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \right|^2 = \frac{|b\gamma_+|^2}{1 + |\gamma_+|^2}$$

$$P(v_3) = \frac{1}{1 + |\gamma_-|^2} \left| \begin{pmatrix} a \\ b \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 \\ \gamma_- \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} \right|^2 = \frac{|b\gamma_-|^2}{1 + |\gamma_-|^2}$$

*hässliche Schreibweise*  
und übrigens falsch!

**3.f.**

Da  $\hat{A}$  auf alle drei Zustände abbildet kann das System entweder im Zustand  $|1\rangle$  oder einer Überlagerung von  $|2\rangle$  und  $|3\rangle$  sein, je nachdem welcher Eigenwert von  $\hat{A}$  gemessen worden ist.

**4. Zwei-Niveau System**

*bzw. einfach in einem Eigenzustand von A der gemessen wurde!  
da  $|i\rangle, i=1,2,3$  keine Eigenzustände.*

**4.a.**

Betrachtet wird  $\hat{H} = A\hat{\sigma}_3, A \in \mathbb{R}$ . Es soll der Zeitentwicklungsoperator als Linearkombination von  $\hat{I}$  und  $\hat{\sigma}_i$  dargestellt werden.

Es gilt:

$$\hat{\sigma}_i^2 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} = \hat{I}$$

Der Zeitentwicklungsoperator ist gegeben durch:

$$u(t) = e^{-i\hbar \hat{\sigma}_3 t}$$

Setzte  $x \equiv \frac{A}{\hbar} t$ . Die Exponentialfunktion ist durch die Reihenentwicklung gegeben:

$$\begin{aligned}
 e^{-i\frac{A}{\hbar}\hat{\sigma}_3 t} &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-ix\hat{\sigma}_3)^n}{n!} \\
 &= \hat{I} - ix\hat{\sigma}_3 - \frac{x^2}{2}\hat{I} + i\frac{x^3}{6}\hat{\sigma}_3 + \frac{x^4}{24}\hat{I} - i\frac{x^5}{120}\hat{\sigma}_3 + \mathcal{O}(x^6) \\
 &= \left(1 - \frac{x^2}{2} + \frac{x^4}{24} + \mathcal{O}(x^6)\right)\hat{I} - i\left(x - \frac{x^3}{6} + \frac{x^5}{120} + \mathcal{O}(x^7)\right)\hat{\sigma}_3 \\
 &= \left(\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{2n}}{(2n)!}\right)\hat{I} - i\left(\sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!}\right)\hat{\sigma}_3 \\
 &= \cos(x)\hat{I} - i\sin(x)\hat{\sigma}_3 \\
 &= \cos\left(\frac{A}{\hbar}t\right)\hat{I} - i\sin\left(\frac{A}{\hbar}t\right)\hat{\sigma}_3 \quad \checkmark
 \end{aligned}$$

+1

Insgesamt 7/8

Was hat V noch herausgefunden? Es kann eine mechanische Welle sein. Es kann ein magnetisches Feld sein. Es kann ein elektrisches Feld sein.

$$\rightarrow \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} = \frac{V_0}{2}$$

Abbildung zeigt ein rotierendes magnetisches Feld