

Zur Formulierung der allgemeinen Postulate der QM benötigen wir:

- Dirac - Notation
- Hermiteischer Operator
- Hermiteische Adjunktion

Dirac-Notation:

$$(i) \quad \begin{array}{l} \boxed{\psi \in \mathcal{H}} \rightarrow \boxed{|\psi\rangle \quad (\text{„ket } \psi\text{“})} \\ \varphi \rightarrow |\varphi\rangle \\ \alpha\psi + \beta\varphi \rightarrow \alpha|\psi\rangle + \beta|\varphi\rangle \quad \text{usw.} \end{array}$$

(ii) der duale Vektor zu $|\psi\rangle$ wird geschrieben als

$$\boxed{\langle\psi| \quad \text{„bra } \psi\text{“}}$$

und ist definiert durch Wirkung auf bel. $|\varphi\rangle$ gemäß

$$\boxed{\langle\psi|\varphi\rangle := \langle\psi, \varphi\rangle}$$

↑ ↑
„bra“ „ket“ = „bracket“

d.h. $\langle\psi|$ ist die lineare Abb. $\mathcal{H} \rightarrow \mathbb{C}$
 $|\varphi\rangle \mapsto \langle\psi|\varphi\rangle := \langle\psi, \varphi\rangle$

→ erlaubt einfache Notation von Operatoren!

Beispiele:

1) Projektion auf φ : $P_\varphi: \mathcal{H} \rightarrow \mathbb{C}$
($\|\varphi\|=1$) $\psi \mapsto P_\varphi \psi := \langle \varphi, \psi \rangle \varphi$

in Dirac-Notation:

$$P_\varphi := |\varphi\rangle\langle\varphi|$$

→ $P_\varphi |\psi\rangle = |\varphi\rangle \underbrace{\langle\varphi|\psi\rangle}_{=\langle\varphi,\psi\rangle} = \langle\varphi,\psi\rangle |\varphi\rangle$

2) $|\varphi_1\rangle, |\varphi_2\rangle$ seien orthonormal, P_1, P_2 seien Projektion auf $|\varphi_1\rangle, |\varphi_2\rangle$

dann etwa: (i) $P_1 P_1 = |\varphi_1\rangle \underbrace{\langle\varphi_1|\varphi_1\rangle}_{=1} \langle\varphi_1| = |\varphi_1\rangle \langle\varphi_1| = P_1$

(ii) $P_1 P_2 = |\varphi_1\rangle \underbrace{\langle\varphi_1|\varphi_2\rangle}_{=0} \langle\varphi_2| = 0$

3) $|\psi_+\rangle, |\psi_-\rangle$ sei ONB von $\mathcal{H} = \mathbb{C}^2$

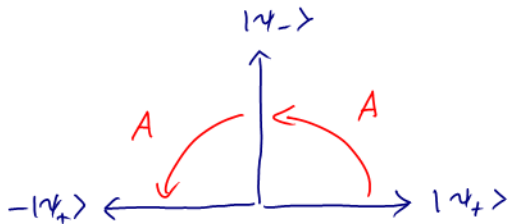
betrachte Operator

$$A := |\psi_-\rangle\langle\psi_+| - |\psi_+\rangle\langle\psi_-|$$

dann

$$\begin{aligned} \bullet A|\psi_+\rangle &= (|\psi_-\rangle\langle\psi_+| - |\psi_+\rangle\langle\psi_-|)|\psi_+\rangle \\ &= |\psi_-\rangle\underbrace{\langle\psi_+|\psi_+\rangle}_{=1} - |\psi_+\rangle\underbrace{\langle\psi_-|\psi_+\rangle}_{=0} = |\psi_-\rangle \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bullet A|\psi_-\rangle &= (|\psi_-\rangle\langle\psi_+| - |\psi_+\rangle\langle\psi_-|)|\psi_-\rangle \\ &= |\psi_-\rangle\underbrace{\langle\psi_+|\psi_-\rangle}_{=0} - |\psi_+\rangle\underbrace{\langle\psi_-|\psi_-\rangle}_{=1} = -|\psi_+\rangle \end{aligned}$$



d.h. $A \hat{=} \text{Drehung um } \pi/2$

Hermitescher Operator

Hintergrund: physikalische Größen (auch: Observablen)
wie etwa magnetisches Moment, Impuls, Ort, Energie,
werden in der Quantenmechanik durch hermitesche
Operatoren beschrieben!

Def. :

A hermitescher Operator

$:\Leftrightarrow$ es gibt $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n \in \mathbb{R}$ und
ONB $|\varphi_1\rangle, |\varphi_2\rangle, \dots, |\varphi_n\rangle$ derart, dass

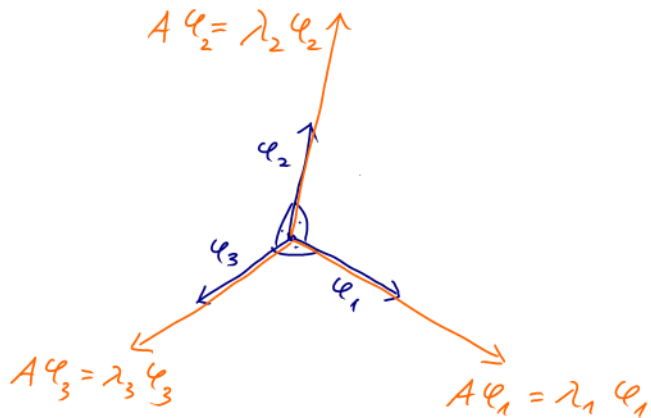
$$A = \sum_{\ell=1}^n \lambda_{\ell} |\varphi_{\ell}\rangle \langle \varphi_{\ell}| .$$

„Spektraldarstellung“ von A

offenbar λ_i Eigenwert von A mit Eigenvektor $|\varphi_i\rangle$

┌ denn $A|\varphi_i\rangle = \sum_{\ell=1}^n \lambda_{\ell} |\varphi_{\ell}\rangle \underbrace{\langle \varphi_{\ell} | \varphi_i \rangle}_{\delta_{\ell i}} = \lambda_i |\varphi_i\rangle$

→ Jeder hermitesche Operator A besitzt orthonormale Eigenbasis $|\varphi_1\rangle, |\varphi_2\rangle, \dots, |\varphi_n\rangle$ und reelle Eigenwerte $\lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_n$



Bsp.: Projektion auf φ : P_{φ}

┌ ergänze $|\varphi\rangle$ zu ONB

$$|\varphi_1\rangle \equiv |\varphi\rangle, |\varphi_2\rangle, \dots, |\varphi_n\rangle$$

dann $P_{\varphi} = |\varphi\rangle\langle\varphi| = \sum_{\ell=1}^n \delta_{1\ell} |\varphi_{\ell}\rangle\langle\varphi_{\ell}|$

Hermitesche Adjunktion

Def:

der zu A hermitesch adjungierte Operator A^+ ist definiert durch

$$(*) \quad \langle A\psi, \varphi \rangle \stackrel{!}{=} \langle \psi, A^+\varphi \rangle$$

für bel. $\psi, \varphi \in \mathcal{X}$

typ. Anwendung:

$$\langle A\psi, \varphi \rangle = \langle \psi, A^+\varphi \rangle$$

Bemerkung: $(*) \Leftrightarrow \langle \varphi, A\psi \rangle^* = \langle \psi, A^+\varphi \rangle$

\rightarrow $(*)$ in Dirac-Notation:

$$\langle \varphi | A | \psi \rangle^* = \langle \psi | A^+ | \varphi \rangle \quad (*')$$

Beispiel:

$$(|x_1\rangle\langle x_2|)^{\dagger} = |x_2\rangle\langle x_1|$$

$$\left[\langle \psi | \underbrace{(|x_1\rangle\langle x_2|)^{\dagger}}_{\text{Def. (*)}} | \varphi \rangle = \langle \varphi | x_1 \rangle \langle x_2 | \psi \rangle^* \stackrel{!}{=} \langle \psi | x_2 \rangle \langle x_1 | \varphi \rangle \right]$$

Rechenregeln:

$$\cdot (A^{\dagger})^{\dagger} = A$$

$$\cdot (A+B)^{\dagger} = A^{\dagger} + B^{\dagger}$$

$$\cdot (\lambda A)^{\dagger} = \lambda^* A^{\dagger}$$

$$\cdot (AB)^{\dagger} = \underbrace{B^{\dagger} A^{\dagger}}_{\text{!}}$$

$$\cdot (A^n)^{\dagger} = (A^{\dagger})^n$$

$$\cdot f(x) = \sum_{l=0}^{\infty} f_l x^l, \quad \underline{\underline{f_l \in \mathbb{R}}}$$

$$\rightarrow (f(A))^{\dagger} = f(A^{\dagger})$$

Def: A selbstadjungiert $\Leftrightarrow A^+ = A$

Satz: A selbstadjungiert $\stackrel{!}{\Leftrightarrow} A$ hermitesch

„ \Leftarrow “ folgt sofort mit $A = \sum_{\lambda} \lambda_e |e\rangle\langle e|$; $\lambda_e \in \mathbb{R}$

„ \Rightarrow “ vgl. Lineare Algebra: Diagonalisierbarkeit selbstadjungierter Abbildungen / Matrizen

Beispiel: $P_e = |e\rangle\langle e|$ selbstadjungiert (denn $|e\rangle\langle e|^+ = |e\rangle\langle e|$)
und damit hermitesch \checkmark