

Messwerte
 $M(f)$

→ $M_\alpha \in \mathbb{R}$ Eigenwert im
Eigenzustand $|\alpha\rangle$

$$\hat{M} |\alpha\rangle = M_\alpha |\alpha\rangle$$

Spektraldarstellung

$$\begin{aligned}\hat{M} &= \sum_{\alpha} \hat{M} |\alpha\rangle \langle \alpha| \\ &= \sum_{\alpha} M_{\alpha} \underbrace{|\alpha\rangle \langle \alpha|}_{\hat{P}_{\alpha}}\end{aligned}$$

Projektionsoperator
auf $|\alpha\rangle$

⇓ Observable "Ist das System im
Zustand $|\alpha\rangle$ "

Quantenmechanische Erwartungswerte einer Messung:

(i) $|\psi\rangle$ heißt reiner Zustand (Vektorzustand)

$$|\langle \alpha | \psi \rangle|^2 = \langle \psi | \underbrace{|\alpha\rangle \langle \alpha|}_{\hat{P}_{\alpha}} | \psi \rangle = \langle \psi | \hat{P}_{\alpha} | \psi \rangle = p_{\alpha}$$

⇓
Wahrscheinlichkeit für das Resultat $|\alpha\rangle$ im Zustand $|\psi\rangle$

$$\begin{aligned}\langle \hat{M} \rangle &= \langle \psi | \hat{M} | \psi \rangle = \sum_{\alpha} \langle \psi | \hat{M} |\alpha\rangle \underbrace{\langle \alpha | \psi \rangle}_{\uparrow} \\ &= \sum_{\alpha} \langle \psi | \alpha' \rangle \langle \alpha | \psi \rangle \langle \alpha' | \hat{M} | \alpha \rangle\end{aligned}$$

falls $|\alpha\rangle$ Eigenzustände zu \hat{M}

$$= \sum_{\alpha} \underbrace{\langle \psi | \alpha \rangle \langle \alpha | \psi \rangle}_{p_{\alpha}} M_{\alpha} = \sum_{\alpha} p_{\alpha} M_{\alpha} = \langle \hat{M} \rangle$$

Schreibweise mit Projektor \hat{P}_γ auf Zustand $|\gamma\rangle$

$$\langle \hat{M} \rangle = \sum_{\alpha} \underbrace{\langle \alpha | \gamma \rangle \langle \gamma |}_{\hat{P}_\gamma} \hat{M} | \alpha \rangle = \sum_{\alpha} \langle \alpha | \hat{P}_\gamma \hat{M} | \alpha \rangle$$

$$= \text{tr}(\hat{P}_\gamma \hat{M}) = \boxed{\text{tr}(\hat{M} \hat{P}_\gamma) = \langle \hat{M} \rangle}$$

Def.: $\text{tr} \hat{X} := \sum_{\alpha} \langle \alpha | \hat{X} | \alpha \rangle$ in einer beliebigen Basis $|\alpha\rangle$

Spur eines Operators (tr = trace = spur)

Satz: Die Spur ist invariant bei Basiswechsel!

(ii) Quantenmechan. Gemisch

reiner Zustand klass. Mechanik $\xrightarrow[\text{QM Unschärfe}]{\text{prinzipielle}}$ Quantenmechanik

makroskop. Beobachtung $\left\{ \begin{array}{l} \downarrow \text{unvollständige} \\ \text{Messdaten} \\ \downarrow \text{(nur Mittelwerte)} \end{array} \right.$ $\left\{ \begin{array}{l} \downarrow \text{unvollst.} \\ \text{Information} \\ \text{der} \\ \downarrow \text{Mikroobserv.} \end{array} \right.$

Gemisch klass. Statistika \dashrightarrow Quantenstatistik

Basis der Mikrozustände $|\alpha\rangle \rightarrow$ sample set der Zufallsereignisse

$$\langle \hat{M} \rangle = \sum_{\alpha} P_{\alpha} \underbrace{\langle \alpha | \hat{M} | \alpha \rangle}_{\text{qm. Erwartungswert im reinen Zustand } |\alpha\rangle} \quad \text{Erwartungswert}$$

$$= \sum_{\alpha/\beta} p_{\alpha} \langle \alpha | \hat{M} | \beta \rangle \langle \beta | \alpha \rangle$$

$$= \sum_{\beta} \sum_{\alpha} \langle \beta | \alpha \rangle p_{\alpha} \langle \alpha | \hat{M} | \beta \rangle$$

$$= \sum_{\beta} \langle \beta | \hat{\rho} \hat{M} | \beta \rangle \quad \langle \hat{M} \rangle = \text{tr}(\hat{\rho} \hat{M})$$

mit dem statistischen Operator (Dichtematrix)

$$\hat{\rho} = \sum_{\alpha} p_{\alpha} |\alpha\rangle \langle \alpha| = \sum_{\alpha} p_{\alpha} \hat{P}_{\alpha}$$

Überlagerung von Projektoren \hat{P}_{α}
mit statistischen Gewichten p_{α} .

Bemerkung: reine Zustände \rightarrow beliebige Überlagerung
von Wahrscheinlichkeitsamplituden

$$|\psi\rangle = \sum_{\alpha} |\alpha\rangle \langle \alpha | \psi \rangle$$

$$\langle \hat{M} \rangle = \sum_{\alpha, \alpha'} \langle \psi | \alpha \rangle \langle \alpha | \hat{M} | \alpha' \rangle \langle \alpha' | \psi \rangle$$

qm. Phasen

"Interferenzterme falls
 \hat{M} nicht diagonal in $|\alpha\rangle$ "

Gemisch \rightarrow involuntäre Überlagerung
reiner Zustände

$$\hat{\rho} = \sum_{\alpha} p_{\alpha} |\alpha\rangle \langle \alpha|$$

$$\langle \hat{M} \rangle = \sum_{\alpha} p_{\alpha} \langle \alpha | \hat{M} | \alpha \rangle \Rightarrow \text{keine qm. Interferenz}$$

Normierung des stat. Operator:

$$\text{tr} \hat{\rho} = \sum_{\beta \neq \alpha} \langle \beta | \alpha \rangle P_{\alpha} \underbrace{\langle \alpha | \beta \rangle}_{\delta_{\alpha\beta}} = \sum_{\alpha} P_{\alpha} = 1$$

Darstellung reiner Zustände $|\psi\rangle$

$$\hat{\rho} = |\psi\rangle\langle\psi|$$

Projektor \hat{P}_{ψ}

$$\langle \hat{M} \rangle = \text{tr}(\hat{\rho} \hat{M})$$

Mathematische Formalisierung des Zustandsbegriffes
(klassisch + qu.)

Zustand = normiertes, pos. lineares Funktional
auf der Algebra \mathcal{M} der Observablen

$$\rho : \mathcal{M} \rightarrow \mathbb{R}$$

$$\hat{M} \mapsto \text{tr}(\hat{\rho} \hat{M}) = \langle \hat{M} \rangle$$

reiner Zustand = Extrempunkt
der konvexen
Menge der Zustände

Informationsmaße

- Shannon-Information $I(\rho) = \sum_{\alpha} P_{\alpha} \ln P_{\alpha} = \text{tr}(\hat{\rho} \ln \hat{\rho})$

$\ln \hat{\rho}$ ist definiert durch Spektraldarstellung

$$\ln \hat{\rho} = \sum_{\alpha} \ln P_{\alpha} |\alpha\rangle\langle\alpha|$$

- Informationsgewinn: $K(\rho, \rho') = \text{tr}[\hat{\rho} (\ln \hat{\rho} - \ln \hat{\rho}')]]$
(Eigenschaften wie im klass. Fall ≥ 0)

Verallgemeinerte kanon. statistischer Operator

$$\text{tr } \hat{\rho} = 1$$

$$\text{tr } \hat{\rho} \hat{M}^{\nu} = \langle M^{\nu} \rangle$$

$$\Rightarrow \hat{\rho} = e^{\psi - \sum_{\nu} \lambda_{\nu} \hat{M}^{\nu}}$$

$$\nu = 1, \dots, m$$

Prinzip der vorurteilsfreien
Schätzung unter Nebenbed.

• Voraussetzungen:

- Die reinen Zustände $|\hat{P}_{\alpha}\rangle$
haben gleiche a-priori Wahrsch.
- $|\alpha\rangle$ ist durch Maximalmessung
gegeben.

- Die \hat{M}^{ν} müssen nicht
untereinander kommutieren
aber $[\hat{M}^{\nu}, H] = 0$

↑
damit sie Erhaltungsgrößen
sind \rightarrow thermodyn.
Gleichgewicht

kanonischer statist. Operator

$$\hat{\rho} = \frac{1}{Z} e^{-\beta \hat{H}}$$

$$Z := \text{tr}(e^{-\beta \hat{H}})$$