

letzte Woche:

Observablen $\hat{=}$ hermitescher Operator

$$A = \sum_{i=1}^N a_i |\varphi_i\rangle\langle\varphi_i|$$

mögliche Messwerte

Eigenzustände

• a_i gemessen mit Wkt.

$$p_i = |\langle\varphi_i|\psi\rangle|^2$$

→ Erwartungswert

$$\langle A \rangle_{|\psi\rangle} = \langle\psi|A|\psi\rangle$$

heute: q.m. Dynamik (3. Postulat)

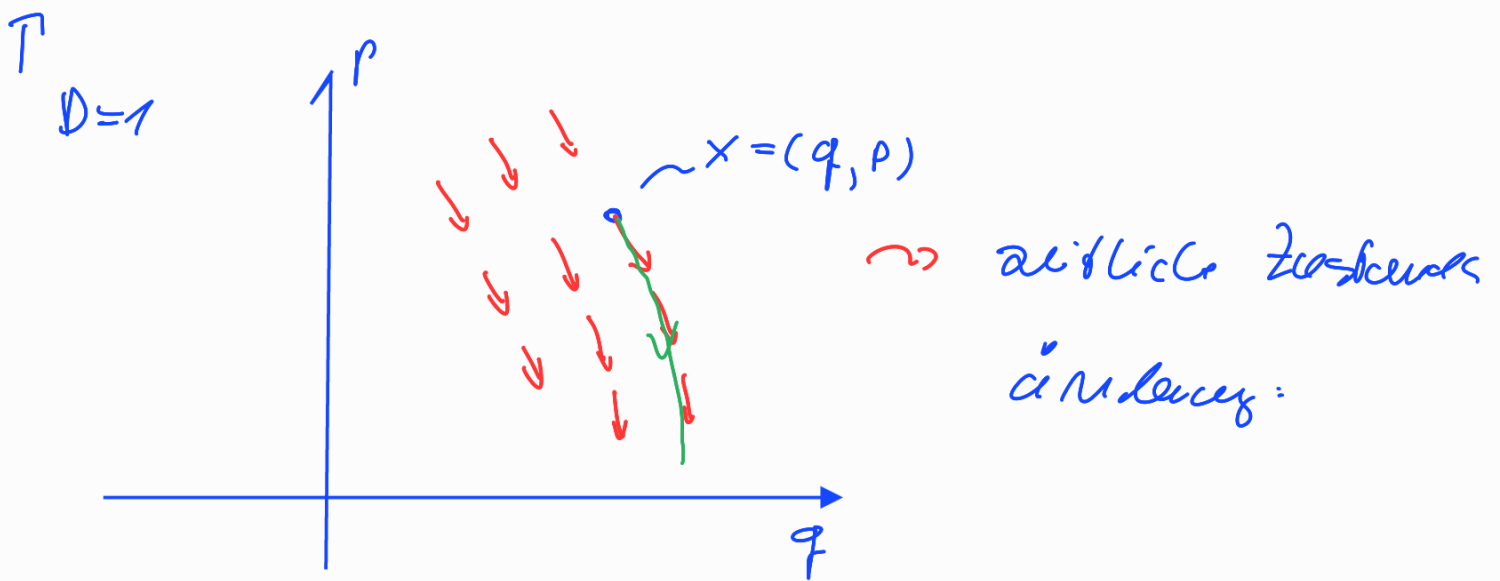
Zeitentwicklung eines q.m. Zustands?

$$|\psi(0)\rangle \xrightarrow{t} |\psi(t)\rangle$$

Erinnerung: klassische Mechanik,

abgeschlossen, konservatives System

in Hamiltonscher Formulierung:



$$\dot{X}(t) \stackrel{!}{=} V_H(X(t))$$

Hamilton-Energie: $H(q, p) = \frac{p^2}{2m} + V(q)$

$$V_H(X) = \left(\frac{\partial H}{\partial p}, -\frac{\partial H}{\partial q} \right)$$

$$\frac{p}{m} = \dot{q} \quad \left. \begin{array}{l} -V'(q) = \dot{p} \\ \text{!} \end{array} \right\}$$

g.m. Dynamik

Zustand $\hat{=} \psi \in \mathcal{X}$

$\rightarrow \dot{\psi}(t) \stackrel{!}{=} f(\psi(t))$

3. Postulat: f ist lineare Abb.!



d.h. $\dot{\psi}(t) = F \psi(t) \quad (*)$

für alle Zeiten: $|\psi(t)|^2 = 1 \quad !$

→ Anforderung an Op. der Zeitentwicklung $F!$

für alle t : $1 = |\psi(t)|^2 \quad (\psi = \psi(t))$

$0 = \frac{d}{dt} |\psi|^2 = \frac{d}{dt} \langle \psi, \psi \rangle$

$= \langle \dot{\psi}, \psi \rangle + \langle \psi, \dot{\psi} \rangle$

$\stackrel{(*)}{=} \langle F\psi, \psi \rangle + \langle \psi, F\psi \rangle$

$= \langle \psi, F^T \psi \rangle + \langle \psi, F\psi \rangle$

$= \langle \psi, (F^T + F) \psi \rangle = 0 \quad !$

→ $F^T + F = 0 \Leftrightarrow F^T = -F \quad (**)$

(d.h. F "anti-hermitisch")

zweckmäßig: $F := -iH \rightarrow F^T = iH^T = iH$

→ (***) $H = H^T$

→ Operator H hermitisch = Observable!

Dynamik:

$$\dot{\psi}(t) = -iH\psi(t)$$

"Schrödinger-Gleichung"

wobei H hermitescher Operator

$$\left(\frac{d}{dt} |\psi(t)\rangle = -iH |\psi(t)\rangle \right)$$

- H "Erzeuger der Zeitentwicklung"
- H hermit. Operator $\hat{=}$ Observable

⌈ Bemerkung: wenn nicht nicht-linear

Zeitentwicklung: z. B.:

$$\dot{\psi}(t) = -iH(\psi(t))\psi(t)$$

"nicht-linear Schrödingergleichung"

: Simon, Brück, Gisin: \rightarrow verletzt SRT! |

physikalische Bedeutung der Obser. H ?

betrachte zeitliche Änderung von Erwartungswerten:

Zeitabhängigen Erwartungswert einer Obs. A :

$$\langle A \rangle_t := \langle A \rangle_{\psi(t)} = \langle \psi(t), A \psi(t) \rangle$$

↳ Lösung der S.Gl.:

$$\dot{\psi}(t) = -iH \psi(t)$$

→ zeitl. Änderung: $\psi(t) \equiv \psi$

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \langle A \rangle_t &= \frac{d}{dt} \langle \psi, A \psi \rangle = \langle \dot{\psi}, A \psi \rangle + \langle \psi, A \dot{\psi} \rangle \\ &= \langle -iH \psi, A \psi \rangle + \langle \psi, A (-iH) \psi \rangle \\ &= \langle \psi, iH A \psi \rangle + \langle \psi, -iA H \psi \rangle \\ &= \langle \psi, i(HA - AH) \psi \rangle \end{aligned}$$

$$\frac{d}{dt} \langle A \rangle_t = \langle \psi, i(HA - AH) \psi \rangle$$

⚠ i.A. $AB \neq BA$ (Aufgabe 8!)

Def. • Kommutator zweier Oper. A und B

$$[A, B] := AB - BA$$

• A und B kommutieren

$$:\Leftrightarrow [A, B] = 0 \quad \Leftrightarrow AB = BA$$

$$\rightarrow \frac{d}{dt} \langle A \rangle_{\psi(t)} = \langle i [H, A] \rangle_{\psi(t)}$$

Def.: Obs. A is Erhaltungsgröße

$$:\Leftrightarrow \frac{d}{dt} \langle A \rangle_{\psi(t)} = 0 \quad (\text{für alle}$$

Lösungen $\psi(t)$

der S.Gl.:

$$\dot{\psi} = -iH\psi$$

$$\Leftrightarrow \langle i [H, A] \rangle_{\psi} \stackrel{!}{=} 0 \quad \text{für } \psi \in \mathcal{E}$$

$$\Leftrightarrow [H, A] = 0$$

Satz: A Erhaltungsgröße $\Leftrightarrow [H, A] = 0$

es gilt immer:

$$0 \stackrel{!}{=} [H, H] = HH - HH$$

≡

→ energie ist im jeden System (abgeschl.,
hermetisch) Erhaltungsgröße!

→ Operator $H \stackrel{!}{=} \text{Observable Energie!}$

bis auf Faktor \hbar geeignete Dimension:
||
Zeit \times Energie

→
$$\dot{\psi}(t) = -i \frac{H}{\hbar} \psi(t) = \text{Wirkung}$$

→ numerische Übereinstimmung mit "Energie"
der klass. Mechanik erzielt mit

$$\hbar = \frac{h}{2\pi} = 1,054 \dots \cdot 10^{-34} \text{ Js}$$

3. Postulat

Die zeitliche Entwicklung eines q.m.
Zustandes genügt der Schrödinger-Gl.

$$\dot{\psi}(t) = -i \frac{H}{\hbar} \psi(t)$$

wobei H der Energie-Operator ist.

(Hamilton-Operata = Hermitianen)

Lösungen $\psi(t)$?

↳ die S.G. : $\dot{\psi} = iW\psi$ $\rightarrow \psi(t)$
 \parallel
 $-H/t$

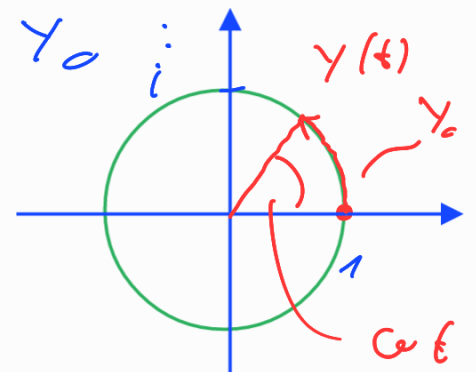
ähnlich :

$$\dot{\gamma} = i\omega\gamma$$

$\gamma(t)$,
 $\omega \in \mathbb{R}$

Lsg $\gamma(t)$ zum AW $\gamma(0) = \gamma_0$:

$$\gamma(t) = e^{i\omega t} \gamma_0 !$$



$\rightarrow \psi(t)$ Lösung der S.G. zum

Anfangszustand ψ_0 :

$$\underline{\psi(t)} = e^{iWt} \psi_0 = e^{-iHt/\hbar} \underline{\psi_0}$$

vgl. Aufgabe 9:

$$e^A \equiv \exp A := \sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} A^n$$

$$A = \sum \alpha_i |\varphi_i\rangle \langle \varphi_i| \rightarrow e^A = \exp A = \sum_i e^{\alpha_i} |\varphi_i\rangle \langle \varphi_i|$$

$$\rightarrow H = \sum_{i=0}^N E_i |\varphi_i\rangle \langle \varphi_i| \quad (N \rightarrow \infty)$$

Eigenenergien: $E_0 \leq E_1 \leq E_2 \leq \dots$

Eigenzustände: $|\varphi_0\rangle, |\varphi_1\rangle, \dots$

$$\exp(-iHt/\hbar) = e^{-iHt/\hbar}$$

$$= \sum_{l=0}^N e^{-iE_l t/\hbar} |\varphi_l\rangle \langle \varphi_l|$$

$$= \sum_{l=0}^N e^{-i\omega_l t} |\varphi_l\rangle \langle \varphi_l|$$

$$\omega_l := E_l / \hbar$$

