

physik 421

Theorie 3

Quantenmechanik

Claude Dahr

SoSe 2024

Eckdaten

- Vorlesungen : wöchentlich

Dienstags & Freitags 10-12 ct, HS 1.

KEINE VORLESUNGEN FREITAG 12.4!

- Tutorien : Details werden im Laufe der nächsten Woche bekannt gegeben.

Erstes Tutorium : 3. Semesterwoche

Übungsblätter werden jeweils Freitag Abend über elampus öffentlich gemacht.

Lösungen müssen bis Freitag der darauf folgenden Woche bei elampus hochladen werden.

Es ist erlaubt Lösungen in Gruppen von bis zu 3 Personen einzereichen.

1. Übungsbogen : verfügbar : 18.4

Deadline : 26.4

Es wird 10 Übungsbögen geben à 20 Punkte

Klausurzulassung : 50% der Punkte : 100/200

Voraussichtliche Klausurtermine:

26.07 , 8-12

30.09 , 8-12

Wiederholung: Hamiltonischer Formalismus

$$(\vec{q}, \vec{p}) \in \mathbb{R}^{2n}$$

Position \hookleftarrow Impuls

Hamiltonfunktion: $H: \mathbb{R} \times \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{R}$

Bewegungsgleichung:

$$\dot{\vec{q}} = \frac{\partial H}{\partial \vec{p}}$$

$$\dot{\vec{p}} = - \frac{\partial H}{\partial \vec{q}}$$

Beispiel: $H(t, \vec{q}, \vec{p}) = T(\vec{p}) + V(\vec{q})$ \leftarrow Energie $\ddot{\circ}$

$$= \frac{\vec{p}^2}{2m} + V(\vec{q})$$

$$\begin{aligned}\dot{\vec{q}} &= \frac{\partial H}{\partial \vec{p}} = \frac{\vec{p}}{m} \\ \dot{\vec{p}} &= -\frac{\partial H}{\partial \vec{q}} = -\frac{\partial V}{\partial \vec{q}}\end{aligned}\right\} \Rightarrow m \ddot{\vec{q}} = -\frac{\partial V}{\partial \vec{q}}$$

↑
Newtonsc
he

Bewegungsgleichung

Eigenschaften:

1) Für eine Anfangsbedingung $(\vec{q}(t_0), \vec{p}(t_0)) = (\vec{q}_0, \vec{p}_0)$ ist die Lösung eindeutig.

Die klassische Physik ist

DETERMINISTisch !

2) Falls $\frac{\partial H}{\partial t} = 0$ (d.h.: $H = H(\vec{q}, \vec{p})$), H ist eine Erhaltungsgröße:

$$\frac{d}{dt} H(\vec{q}(t), \vec{p}(t)) = \frac{\partial H}{\partial \vec{q}} \dot{\vec{q}} + \frac{\partial H}{\partial \vec{p}} \dot{\vec{p}} = 0$$

Energie -
- Erhaltung !

Poisson - Klammer

$A, B : \mathbb{R} \times \mathbb{R}^{2n} \rightarrow \mathbb{R}$ "oft genug" differenzierbar.

$$\{A, B\} := \frac{\partial A}{\partial \vec{q}} \cdot \frac{\partial B}{\partial \vec{p}} - \frac{\partial A}{\partial \vec{p}} \cdot \frac{\partial B}{\partial \vec{q}}$$

Eigenschaften:

- $\{A, B\} = -\{B, A\}$
- $\{\alpha A + \beta B, C\} = \alpha \{A, C\} + \beta \{B, C\}$
- Jacobi - Identität:

$$\{A, \{B, C\}\} + \{B, \{C, A\}\} + \{C, \{A, B\}\} = 0$$

Bewegungsgleichung für A : \leftarrow observable

$$\frac{dA}{dt} = \frac{\partial A}{\partial t} + \dot{\vec{q}} \cdot \frac{\partial A}{\partial \vec{q}} + \dot{\vec{p}} \cdot \frac{\partial A}{\partial \vec{p}} = \frac{\partial A}{\partial t} + \{A, H\}$$

Konsequenz: Falls $\frac{\partial A}{\partial t} = 0$, dann

A Erhaltungsgröße ($\frac{dA}{dt} = 0$)

\Leftrightarrow

$$\{A, H\} = 0.$$

Wiederholung : Wahrscheinlichkeitstheorie

Ω : Menge

F : Menge an Untermengen von Ω so dass

- $\Omega \in F$
- $A \in F \Rightarrow \bar{A} := \Omega / A \in F$
- $A, B \in F \Rightarrow A \cup B \in F$.

Wahrscheinlichkeitsmass auf (Ω, F) :

Funktion $P: F \rightarrow \mathbb{R}_+$ so dass

- $P(\Omega) = 1$
- $A \cap B = \emptyset \Rightarrow P(A \cup B) = P(A) + P(B)$

Eigenschaften:

$$1) P(\emptyset) = 0$$

$$2) A \subseteq B \Rightarrow P(A) \leq P(B)$$

$$3) P(\bar{A}) = 1 - P(A)$$

$$4) P(A \cup B) = P(A) + P(B) - P(A \cap B).$$

⋮

Zufallsvariable : Funktion $X: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$
[+ einige Eigenschaften]

$$P(X = x_0) := P(\{\omega \in \Omega : X(\omega) = x_0\})$$

$$P(X \leq x_0) := P(\{\omega \in \Omega : X(\omega) \leq x_0\})$$

etc.

Falls Ω diskret: $\Omega = \{\omega_1, \omega_2, \omega_3, \dots\}$

$$= \{\omega_i : i \in I\}$$

$$X(\omega_i) = x_i$$

↑
endlich oder unendlich

$$\Rightarrow \sum_{i \in I} P(X = x_i) = 1$$

$$\rightsquigarrow \text{Falls } I = \mathbb{N}, \quad \sum_{i=1}^{\infty} P(X = x_i) = 1$$

↑
Reihe muss (absolut) konvergieren.

Erwartungswert:

$$E(X) = \langle X \rangle = \sum_{i \in I} x_i P(X=x_i)$$

Varianz:

$$\text{Var}(X) = (\Delta X)^2 = E((X - \langle X \rangle)^2) = \langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2$$

- Falls Ω kontinuierlich: z.B.: $\Omega = [\alpha, b] \subset \mathbb{R}$
 $X(\omega) = x \in \mathbb{R}$

→ Wahrscheinlichkeitsdichte: $f: \mathbb{R} \rightarrow [0, 1]$

$$P(X \in A) = \int_A dx f(x)$$

$$P(\Omega) = 1 \Rightarrow \int_{\mathbb{R}} dx f(x) = 1$$

f muss (Lebesgue-) integrierbar sein

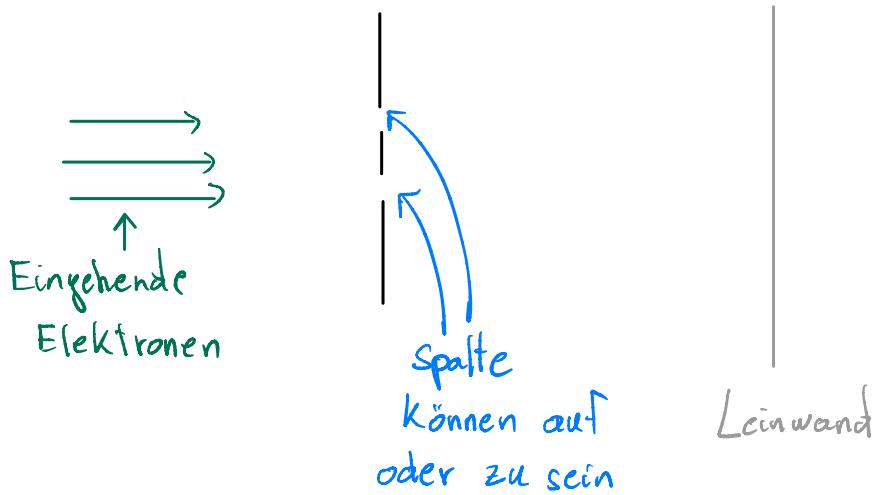
Erwartungswert:

$$E(X) = \langle X \rangle = \int_{\mathbb{R}} dx \ x \ f(x)$$

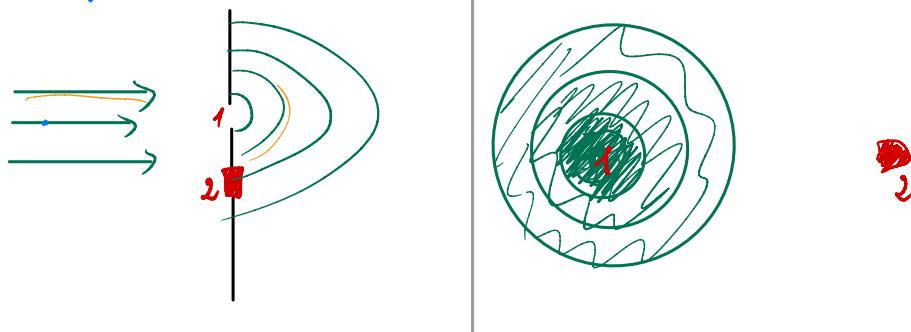
Varianz:

$$\text{Var}(X) = (\Delta X)^2 = E((X - \langle X \rangle)^2) = \langle X^2 \rangle - \langle X \rangle^2$$

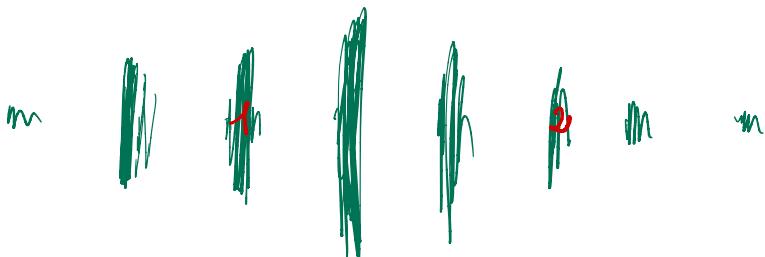
Das Doppelspalt experiment



1 Spalt offen



2 Spalte offen



2 Spalte offen + Detektor



2 Spalten , + einzelne Elektronen



→ Einzelne Teilchen erscheinen als Punkte,
aber Verteilung bildet immer noch
Interferenzmuster

Deutung des Doppelspaltexperiments im Rahmen der QM

- * Dem Elektron ist eine komplexwertige Wellenfunktion $\Psi(\vec{x}, t)$ zugeordnet
- * $|\Psi(\vec{x}, t)|^2 d^3x$ ist die Wahrscheinlichkeitsverteilung des Elektron zum Zeitpunkt t in einem infinitesimalen Volumenelement d^3x am Punkt \vec{x} zu finden.
Oder : Die Wahrscheinlichkeit das Elektron zur Zeit t in der Region $A \subseteq \mathbb{R}^3$ zu finden ist

$$P_t(A) = \int_A d^3x |\Psi(\vec{x}, t)|^2$$

- * Eine Messung der Position verändert die Wellenfunktion ("Kollaps" der Wellenfunktion).
Genauer: Wenn die Position zur Zeit t gemessen wird, und die Messung des Ergebnisses $\vec{x} = \vec{x}_0$ liefert, dann

$$\Psi(\vec{x}, t) \rightarrow \delta^{(3)}(\vec{x} - \vec{x}_0)$$



Dirac δ -Funktion

$$\delta^{(3)}(\vec{x}) = \delta(x)\delta(y)\delta(z)$$

* Die Zeitevolution der Wellenfunktion ist gegeben durch die Schrödingergleichung:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\vec{x}, t) = \hat{H} \Psi(\vec{x}, t)$$

wobei \hat{H} der lineare Differentialoperator

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \vec{\nabla}^2 + V(\vec{x})$$

ist, wobei $\hbar = \frac{k}{2\pi}$ das Plancksche Wirkungsquantum ist.