

Wdh:  $i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\underline{r}, t) = \hat{H} \psi(\underline{r}, t)$   
 Zeitabhängige SG

Kontinuitätsgleichung:

$$\frac{\partial}{\partial t} \underbrace{|\psi(\underline{r}, t)|^2}_{\text{Wahrscheinlichkeitsdichte}} = - \overset{\text{Divergenz}}{\nabla \cdot \mathbf{j}}(\underline{r}, t)$$

$$\text{QM: } \mathbf{j}(\underline{r}, t) = \frac{\hbar}{2mi} (\psi^* \nabla \psi - \psi \nabla \psi^*)$$

## II.4. Erwartungswerte, Orts- und Impulsdarstellung

Aus der Interpretation von  $|\psi(\underline{r}, t)|^2$  als Aufenthaltswahrsch. folgt: Mit  $|\psi|^2$  lassen sich Mittelwerte und Schwankungen berechnen!

Betrachte Mittelwert von  $\underline{r}$  des

Teilchens

Definiert:

$$\langle \underline{r} \rangle = \int \underline{r} |\psi(\underline{r}, t)|^2 d\underline{r} \quad \text{Mittelwert des Ortes}$$

~~Text~~

Bemerkung:

- Implizit geht hier die Vorstellung (Tatsache) ein, dass der Ort i.a. nicht exakt vorher bestimmbar ist! (quantenmechan. Unsicherheit)
- In der QM nennt man Mittelwert häufig auch „Erwartungswert“

Umschreiben:

$$\langle \underline{r} \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}, t) \underline{r} \psi(\underline{r}, t)$$

„Erwartungswert des Ortes, berechnet in der Ortsdarstellung“!

noch allgemeiner für ortabhängige Funktionen

$$\langle A(\underline{r}) \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}, t) A(\underline{r}) \psi(\underline{r}, t)$$

Im allgemeinen ist der Erwartungswert zeitabhängig, da ~~er~~  $\psi(\underline{r}, t)$  von der Zeit abhängt!

Analog: Definition von Schwankungen.

$$\langle (A(x) - \langle A(x) \rangle)^2 \rangle$$

$$= \int dx \psi^*(x, t) (A(x) - \langle A(x) \rangle)^2 \psi(x, t)$$

$$= \dots = \langle (A(x))^2 \rangle - \langle A(x) \rangle^2$$

häufig ~~man~~ definiert man noch die sogenannte  
mittlere quadratische Schwankung

$$\Delta A = \sqrt{\langle (A(x))^2 \rangle - \langle A(x) \rangle^2}$$

Betrachte nun den Erwartungswert  
 des Impulses  $p$

Idee: Berechnung über Impuls-Wellenfunktion!  
 (s. Kap. II 1.)

$$\psi(x)|_{t=0} = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{\frac{1}{2}}} \int dp e^{i p x / \hbar} \tilde{\psi}(p)$$

$$\Rightarrow \tilde{\psi}(p)|_{t=0} = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{\frac{1}{2}}} \int dx e^{-i p x / \hbar} \psi(x)$$

Impuls wellen fun. Ktra

Es gilt  
(Parseval)

$$\int dx \psi(x) \psi^*(x) = 1 \quad \xrightarrow{\text{Parseval}}$$

Aufenthaltswahrscheinlichkeit  
im Ortsraum

Parseval  $\int dp \tilde{\psi}^*(p) \tilde{\psi}(p) = 1$

$\Rightarrow$  Wir können also das Produkt  
 $\tilde{\psi}^*(p) \tilde{\psi}(p)$  als Wahrscheinlichkeitsdichte  
im Impulsraum auffassen!

$\Rightarrow$  Erwartungswert des Impulses

$$\langle p \rangle = \int dp \tilde{\psi}^*(p) p \tilde{\psi}(p)$$

in "Impulsdarstellung" !

o

alternativ können wir  $\langle p \rangle$   
auch in der Ortsdarstellung  
ausrechnen

→ Beispiel für  
"Darstellung der Identität"

$$\langle p \rangle = \int dp \hat{\psi}^*(p) p \hat{\psi}(p)$$

$$= \int dp p \left( \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int d\underline{r} e^{i\underline{p} \cdot \underline{r}} \psi^*(\underline{r}) \right)$$

Einsetzen der  
Transformationsformel

$$\times \int d\underline{r}' e^{-i\underline{p} \cdot \underline{r}'} \psi(\underline{r}')$$

$$= \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \int d\underline{r}' \left( \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int dp p e^{i\underline{p} \cdot (\underline{r} - \underline{r}')} \right) \psi(\underline{r}')$$

$$= \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \int d\underline{r}'$$

$$\frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}} \int dp e^{i\underline{p} \cdot (\underline{r} - \underline{r}')} \psi(\underline{r}')$$

$$\psi(\underline{r}') \cdot \frac{1}{(2\pi\hbar)^3}$$

$$\langle p \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}} \int d\underline{r}' \left( \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int dp e^{i\underline{p} \cdot (\underline{r} - \underline{r}')} \right) \psi(\underline{r}')$$

benutze:  $d(\underline{r} - \underline{r}') = \frac{1}{(2\pi\hbar)^3} \int d\underline{p} e^{i\underline{p} \cdot (\underline{r} - \underline{r}')}$

(folgt aus:  $d(\underline{r} - \underline{r}') = \frac{1}{(2\pi)^3} \int d\underline{k} e^{i\underline{k} \cdot (\underline{r} - \underline{r}'}$   
und  $\underline{p} = \hbar \underline{k}$ )

$$\langle \underline{p} \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}}$$

$$\int d\underline{r}' d(\underline{r} - \underline{r}') \psi(\underline{r}')$$

$$\langle \underline{p} \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}} \psi(\underline{r})$$

Erwartungswert des Impulses in der Ortsdarstellung ( $\langle \underline{p} \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \hat{\underline{p}} \psi(\underline{r})$ )

Man sieht:

$$\hat{\underline{p}} \longrightarrow \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}}$$

Das hatten wir schon bei der Diskussion der SG gesehen!

$$\hat{H} = \hat{\underline{p}}^2 + V(\underline{r})$$

zm

Ortsdarstellung:  $\hat{p} \rightarrow \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}}$  ,  $\hat{r} \rightarrow \underline{r}$

$\Rightarrow \hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + V(\underline{r})$

---

Beachte auch zum Erwartungswert:

Reihenfolge in den Integranden ist i.d. nicht  
 egal!

$\langle p \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}} \psi(\underline{r}) = \int d\underline{p} \psi^*(\underline{p}) \underline{p} \psi(\underline{p})$

Analog

$\langle \underline{r} \rangle = \int d\underline{r} \psi^*(\underline{r}) \underline{r} \psi(\underline{r})$

$= \dots = \int d\underline{p} \psi^*(\underline{p}) \left( -\frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{p}} \right) \psi(\underline{p})$

↑  
 Übung

Auswertung in der Impulsdarstellung!

also:  $\hat{r} \longrightarrow -\frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{p}}$  (mit  $\nabla_{\underline{p}} = \left( \frac{\partial}{\partial p_x}, \frac{\partial}{\partial p_y}, \frac{\partial}{\partial p_z} \right)$ )

Allgemein gilt für Funktionen des Orts- und  
 Impulsoperators:

$A(\hat{r}, \hat{p}) \longrightarrow \begin{cases} A(\underline{r}, \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}}) & \text{Ortsdarstellung} \\ A(-\frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{p}}, \underline{p}) & \text{Impulsdarstellung} \end{cases}$   
 Operatorfunktion

Beispiele:

- Hamiltonoperator:

$$\hat{H} = \underbrace{\hat{p}}_{\text{kin}}^2 + V(\hat{r})$$

- Drehimpulsoperator:

$$\hat{L} = \hat{r} \times \hat{p}$$

↑  
Vektorprodukt

siehe Formel aus  
wie in der Klausur  
Merkmale

## Begriff des Kommutators

definiert allgemein für zwei Operatoren  $\hat{A}$  und  $\hat{B}$   
~~Kom~~ Definition des Kommutators:

$$[\hat{A}, \hat{B}] = \hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A}$$

$[\hat{A}, \hat{B}] = 0 \rightarrow$  Die Operatoren  
sind „vertauschbar“

$[\hat{A}, \hat{B}] \neq 0 \rightarrow$  „nicht vertauschbar“



später werden wir sehen:

Der Kommutator ist wichtig für Messprozesse

$[\hat{A}, \hat{B}] \neq 0 \iff$  zugehörige physikalische Größe sind nicht gleichzeitig scharf messbar!  
(Heisenbergsche Unschärferelation)

Betrachte nun speziell:

$$[\hat{z}, \hat{p}_z] \quad ?$$

$\hat{z}$ : z-Komponente des verallgemeinerten Ortsoperators  $\hat{r}$

(oder  $\hat{x}_3 \equiv \hat{z}$ )

$\hat{p}_z$ : z-Komponente des Impulsoperators  $\hat{p}$

Berechnung über Ortsdarstellung:

$$\begin{aligned} [\hat{z}, \hat{p}_z] \psi(r, t) &= z \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial z} \psi(r, t) - \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial z} (z \psi(r, t)) \\ &= \cancel{z \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial z} \psi} - \frac{\hbar}{i} \psi - \cancel{\frac{\hbar}{i} z \frac{\partial}{\partial z} \psi} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow [\hat{z}, \hat{p}_z] \psi(\underline{r}, t) = -\frac{\hbar}{i} \psi(\underline{r}, t)$$

$$\neq 0$$

allg. ausgedrückt.

$$[\hat{z}, \hat{p}_z] = -\frac{\hbar}{i} \hat{1}$$

Einheitsoperator

(mit  $\hat{1} \psi(\underline{r}, t) = \psi(\underline{r}, t)$ )

d.h.  $\hat{z}$  und  $\hat{p}_z$  sind nicht gleichzeitig "scharf messbar"!

Allgemeine Relationen für die Komponenten von Orts- und Impulsoperatoren.

$$[\hat{p}_i, \hat{x}_j] = \frac{\hbar}{i} \delta_{ij} \hat{1}$$

$$\left( \begin{array}{l} i, j = 1, 2, 3 \\ x_1 = x, x_2 = y, x_3 = z \\ \text{analog für } p \end{array} \right)$$

$$[\hat{p}_i, \hat{p}_j] = 0 = [\hat{x}_i, \hat{x}_j]$$

## II. 5. Einige Korrespondenzregeln

(Vervollständigung Spitz)

⇒ "Kochrezept" zur Lösung eines quantenmechanischen Problems

1) Stelle klassische Hamiltonfunktion auf

$$H = (r_1, \dots, r_N, p_1, \dots, p_N, t)$$

$N$ -Teilchensystem  
ohne Energieabhängigkeit

Konservatives System:

$$H = T + V = E$$

↑  
Identität Gesamtenergie!

2) Ordne dem System einen quantenmechanischen "Zustand" zu

Z.B.  $\psi(r, t)$  Wellenfunktion

( $N=1$ )  $\tilde{\psi}(p, t)$  Impuls-Wellenfunktion

3) Schreibe die Hamiltonfunktion um  
in der Hamiltonoperatoren

$$H(\underline{r}, \underline{p}) \longrightarrow \hat{H}(\hat{\underline{r}}, \hat{\underline{p}}) = \frac{\hat{\underline{p}}^2}{2m} + V(\hat{\underline{r}})$$

( $N=1$ )

Je nach Darstellung wirkt  $\hat{H}$  wie folgt:

$$\hat{H} = \left( \underline{r}, \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}} \right) \quad \text{oder} \quad \hat{H} = \left( -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla_{\underline{p}}, \underline{p} \right)$$

4) Setze diesen Hamiltonoperator  
in die zeitabhängige SG

ein:

$$\boxed{i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = \hat{H} \psi} \quad (*)$$

Aus (\*) sieht man speziell für ein konservatives  
System noch eine weitere „Korrespondenz“  
( $\hat{H} \rightarrow E$ )

(zusätzlich zu  
 $\hat{\underline{p}} \rightarrow \frac{\hbar}{i} \nabla_{\underline{r}}$   
in (1))

$$E \longrightarrow i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$$

Gesamtenergie

Energie und Zeit hängt also zusammen!