

# Theoretische Physik V : Quantenmechanik II

VL WS 2014/15 Eberhard Schöll

Masterstudiengang Physik : Pflicht 11 ECTS

Di + Do 8:15 - 10:00 EW 203

Lit.:

U. Schenz : Quantenmechanik

E. Fick : Einf. in Grundlagen der QM

F. Schwabl : QM Bd. I+II

W. Nolting : Grundlagen Theor. Phys. Bd. 1+2

H. Mitter : Quantentheorie

Schwerpunkte : Vielteilchenquantenmechanik  
Näherungsverfahren  
Streuung  
Relativist. Quantentheorie

## 1. Formalisierung der Quantenmechanik

klass. Mechanik : deterministisch (Ort  $x$ , Impuls  $p$ )

Quantenmechanik : probabilistisch (Wahrscheinlichkeitsaussagen)

Aufenthaltswahrscheinlichkeitsdichte,  
ein Elektron am Ort  $r$  zur Zeit  $t$  zu finden :

$|\psi(r,t)|^2$  ,  $\psi(r,t) \in \mathbb{C}$  Wellenfkt.

$\psi(r,t)$  ist Lösung der Schrödingergl.

$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi = \hat{H} \psi$  ,  $\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + V(r)$  Ham. op.

Heisenberg'sche Unschärferelation.

$$\Delta x \cdot \Delta p \geq \frac{\hbar}{2}$$

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

$$\Delta p = \sqrt{\langle (\hat{p} - \langle \hat{p} \rangle)^2 \rangle}$$

Ort-

Impuls-  
Unschärfe

# Erwartungswert einer Observablen A

$$\langle A \rangle = \int \psi^*(\underline{r}, t) A \psi(\underline{r}, t) d^3r \quad \text{Mittelung über viele Messungen}$$

qm. Zustand : Def. durch Messung eines Satzes vertauschbarer Observablen (Maximalmessung)

QM = Theorie der Zustände u. Observablen (z.B. Energie  $H$ , Impuls  $\underline{p}$ , Drehimpuls  $\underline{L}$ , ...)

Kontinuitätsgl. der Wahrscheinlichkeit:

$$\frac{\partial}{\partial t} |\psi|^2 + \nabla \cdot \underline{j} = 0$$

$$\begin{aligned} \text{W. Stromdichte } \underline{j}(\underline{r}, t) &= \frac{1}{2m} \{ \psi^* \hat{\underline{p}} \psi + \psi (\hat{\underline{p}} \psi)^* \} \\ &= \frac{\hbar}{2im} \{ \psi^* \nabla \psi - \psi \nabla \psi^* \} \end{aligned}$$

Verallg. auf Magnetfeld (Pot.  $\underline{A}$ ):

$$\hat{\underline{p}}_{\text{kin}} = \hat{\underline{p}} - e \underline{A} \quad \text{kinet. Impuls}$$

$$\uparrow \text{kanon. konj. Imp. } \hat{\underline{p}} = \frac{\hbar}{i} \nabla$$

$$\underline{j} = \frac{1}{2m} \{ \psi^* \hat{\underline{p}}_{\text{kin}} \psi + \psi (\hat{\underline{p}}_{\text{kin}} \psi)^* \}$$

$$\text{Ham. op. } \hat{H} = \frac{\hat{\underline{p}}_{\text{kin}}^2}{2m} + V(\underline{r})$$

$$\text{stat. Zustände: } \psi(\underline{r}, t) = \varphi(\underline{r}) e^{-\frac{i}{\hbar} E t}$$

mit  $\hat{H}\varphi = E\varphi$  zeitunabh. Schrödinger gl.

Energie-Eigenwerte  $E$  des Ham. op.

(mögliche Messwerte: diskret oder kontinuierl.)

## 1.1. Zustandsvektoren im Hilbertraum

abstrakter Zustand  $|\psi\rangle \in \mathcal{H}$  Hilbertraum

Dirac-Ket

Wellenmechanik (Schrödinger) und  
 Matrizenmechanik (Heisenberg) sind spezielle Darstellungen  
 dieser Zustandsmechanik

z.B. Ortsdarstellung  $\psi(\underline{r}, t)$  (Wellenfkt.)

Observable  $\rightarrow$  Operator  $\hat{A} : \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$   
 z.B. Impulsop. in Ortsdarst.  
 $\hat{p} = \frac{\hbar}{i} \nabla$

Messwert  
 einer Messung  $\rightarrow$  Eigenwert des Op.  
 z.B.  $\hat{p} |p\rangle = p |p\rangle$

Impuls-Eigenzustand  $|p\rangle$   
 in Ortsdarstellung  $\frac{\hbar}{i} \nabla \psi_p(\underline{r}) = p \psi_p(\underline{r})$  lin. Dgl. 1. Ordng.

Lösung  $\psi_p(\underline{r}) = c e^{\frac{i}{\hbar} p \cdot \underline{r}}$  ebene Welle

(Normierung  $c = (2\pi\hbar)^{-3/2}$ )  $|| \rightarrow !$

Eigenwert  $p = \hbar k$   $\underline{k}$  Wellenvektor

Zusammenhang mit abstrakten Zustandsvektoren:

$$\psi_p(\underline{r}) = \langle \underline{r} | p \rangle = c e^{\frac{i}{\hbar} p \cdot \underline{r}} \in \mathcal{H}$$

Projektion von  $|p\rangle$  auf  $\underline{r}$ -Darstellung

allg.: Ortsdarstellung  $\psi(\underline{r}) := \langle \underline{r} | \psi \rangle$   $\underline{r}$ -Basis  
 analog Impulsdarstellung  $\tilde{\psi}(\underline{p}) := \langle \underline{p} | \psi \rangle$   $\underline{p}$ -Basis

Zus.hang zwischen Orts- u. Impulsdarstellung:

Basis = vollständiges Orthonormalsystem

Darstellung = Entwicklung nach einer Basis:

$$|+\rangle = \int d^3 p |p\rangle \langle p|+\rangle = \int d^3 r |r\rangle \langle r|+\rangle \quad (*)$$

analog zur Entw. des Vektors  $|a\rangle \in \mathbb{R}^n$  nach Basisvektoren  $|e_j\rangle$  oder  $|\tilde{e}_j\rangle$ :

$$|a\rangle = \sum_{j=1}^n |e_j\rangle \langle e_j|a\rangle = \sum_{j=1}^n |\tilde{e}_j\rangle \langle \tilde{e}_j|a\rangle$$

Also

$$\langle r|+\rangle = \int d^3 p \langle r|p\rangle \langle p|+\rangle = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{3/2}} \int_{\mathbb{R}^3} d^3 p \tilde{\varphi}(p) e^{\frac{i}{\hbar} p \cdot r}$$

$$\langle p|+\rangle = \int d^3 r \langle p|r\rangle \langle r|+\rangle = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{3/2}} \int_{\mathbb{R}^3} d^3 r \varphi(r) e^{-\frac{i}{\hbar} p \cdot r}$$

Fourier-Transf. !  $p = \hbar k$ ,  $\tilde{\varphi}(p) = \hbar^{-3/2} \phi(k)$

$$\varphi(r) = \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int_{\mathbb{R}^3} d^3 k \phi(k) e^{i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}}$$

$$\phi(k) = \frac{1}{(2\pi)^{3/2}} \int_{\mathbb{R}^3} d^3 r \varphi(r) e^{-i\mathbf{k} \cdot \mathbf{r}}$$

(\*)  $\Rightarrow$  Vollständigkeits-Relation

$$\int d^3 p |p\rangle \langle p| = \int d^3 r |r\rangle \langle r| = 1$$

Projektor

Hilbertraum

1  
↓

Skalarprodukt:  $\langle \varphi_1 | \varphi_2 \rangle = \int d^3 r \langle \varphi_1 | r \rangle \langle r | \varphi_2 \rangle$   
 $= \int d^3 r \varphi_1^*(r) \varphi_2(r)$

$$\| \psi \| = [ \langle \psi | \psi \rangle ]^{1/2} = \left[ \int d^3 p \tilde{\psi}_1(p)^* \tilde{\psi}_2(p) \right]^{1/2}$$

$$\mathcal{H} = L^2(\mathbb{R}^3) = \left\{ \psi: \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{C} \mid \int_{\mathbb{R}^3} d^3 x |\psi(x)|^2 < \infty \right\}$$

Raum der quadratintegrierbaren Funktionen!

NB: Linearität des Vektorraumes

⇒ Superpositionsprinzip für Wellenfkt.en