

# Theoretische Physik V: Quantenmech. II

VL WS 2009/10 E. Schöll, K. Lüdge

Masterstudiengang Physik; Pflicht 11 ECTS

Di + Do 8:30 - 10:00 EW 203

## Lit.:

U. Scherz: Quantenmechanik

E. Fick: Einl. in Grundlagen der QM

F. Schwabl: QM Bd. I + II

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

A. Messiah: QM Bd. 1+2

H. Mitter: Quantentheorie

Schwerpunkte: Vielteilchenquantenmechanik  
Näherungsverfahren  
Streuungstheorie  
Relativist. Quantentheorie

## 1. Formalisierung der Quantenmechanik

klass. Mechanik: deterministisch (Ort  $\underline{x}$ , Impuls  $\underline{p}$ )

Quantenmechanik: Wahrscheinlichkeitsaussagen

Anfenthaltswahrscheinlichkeitsdichte,  
ein Elektron am Ort  $\underline{r}$  zur Zeit  $t$  zu finden:

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

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

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

Heisenberg'sche Unschärferelation:

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

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

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

Orb-  
Impuls-  
Unschärfe

Erwartungswert einer Observablen  $A$

$$\langle A \rangle = \int \psi^*(\underline{r}, t) A \psi(\underline{r}, t) d^3r$$

Mittelung über  
viele Messungen

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

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

Kontinuitätsgl. der Wahrscheinlichkeit:

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

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

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

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

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

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

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

stat. Zustände:  $\psi(\underline{r}, t) = \varphi(\underline{r}) e$

mit  $\hat{H} \varphi = E \varphi$  zeitunabl. Schrödingergl.

Energie - Eigenwerte  $E$  des Ham. op.  
(mögliche Messwerte: diskret oder kontin.)

1.1. Zustandsvektoren in 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  $\rightarrow$  Operatoren  $\hat{A}: \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$

z.B. Impulso. in Ortsdarst.

$$\hat{\underline{p}} = \frac{\hbar}{i} \underline{\nabla}$$

Messwert  
einer Messung  $\rightarrow$  Eigenwert des Op.,

$$\text{z.B. } \hat{\underline{p}} |p\rangle = p |p\rangle$$

Impuls-Eigenzustand  $|p\rangle$

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

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

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

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

Zusammenhang mit abstrakten Zustandsvektoren:

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

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

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

Zus.hang zwischen Orts- u. Impulsdarstellung:

Basis = vollständiges Orthonormalsystem

Darstellung = Entwicklung nach einer Basis:

$$|\psi\rangle = \int d^3p |\underline{p}\rangle \langle \underline{p} | \psi \rangle = \int d^3r |\underline{r}\rangle \langle \underline{r} | \psi \rangle \quad (*)$$

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

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

Also

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

$$\underbrace{\langle \underline{p} | \psi \rangle}_{\tilde{\psi}(\underline{p})} = \int d^3r \underbrace{\langle \underline{p} | \underline{r} \rangle}_{\langle \underline{r} | \underline{p} \rangle^*} \underbrace{\langle \underline{r} | \psi \rangle}_{\psi(\underline{r})} = \frac{1}{(2\pi\hbar)^{3/2}} \int_{\mathbb{R}^3} d^3r \psi(\underline{r}) e^{-\frac{i}{\hbar} \underline{p} \cdot \underline{r}}$$

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

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

(\*)  $\Rightarrow$  Vollständigkeits-Relation

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

Projektor

$$\text{vgl. } \sum_{j=1}^n |e_j\rangle \langle e_j| = 1$$

Hilbertraum

$$\begin{aligned} \text{Skalarprodukt: } \langle \psi_1 | \psi_2 \rangle &= \int d^3r \langle \psi_1 | r \rangle \langle r | \psi_2 \rangle \\ &= \int d^3r \psi_1^*(r) \psi_2(r) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \|\psi\| &= [\langle \psi | \psi \rangle]^{1/2} = \left[ \int d^3p \tilde{\psi}^*(p) \psi(p) \right]^{1/2} \\ &= \left[ \int d^3r |\psi(r)|^2 \right]^{1/2} \end{aligned}$$

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

Raum der quadratintegrierbaren  $\mathbb{R}^3$  Funktionen!

NB: Linearität des Vektorraumes  $\Rightarrow$  Superpos.prinzip für Wellenfkt.en