

## 2.3 Welle-Teilchen-Dualismus

- Realisierung: C. Jönsson (1961), Uni Tübingen  
[Schwierig: Fabrikation des Doppelspatts, Nanotechnologie]
- Dualismus gilt für:  $e^-$ ,  $p$ ,  $n$ , ...,  $C_{60}$  (Fulleren, Fußballer)
- Folgerungen: „Kopenhagener Deutung“ der QT  
(maßgeblich von Bohr in Kopenhagen)

1. Welle-Teilchen-Dualismus (Bohrsche Komplementarität):

- a) Beide Eigenschaften sind zur Erklärung von Experimenten notwendig
- b) Bei Messung tritt nur eine Eigenschaft in Erscheinung  $\rightarrow$  kein Widerspruch

2. Klassische Bahnen von Teilchen existieren nicht mehr.  
Zwischen 2 Messungen kann keine Bahn festgelegt werden.

3. Statistische Deutung der Materiewelle  $\Psi(x,t)$  (Born 1926):

$|\Psi(x,t)|^2 d^3r$  .. Wahrscheinlichkeit, Teilchen bei  $\mathbf{r}$  im Volumen  $d^3r$  zu finden (2.23)

$|\Psi(x,t)|^2$  ... Wahrscheinlichkeitsdichte

Normierung:  $\int_{\text{gesamtes Volumen}} d^3r |\Psi(x,t)|^2 = 1$  (2.24)

- Welle-Teilchen-Dualismus: auch für Photonen (s. Kap. 2.1)
- Achtung: ein Feld ist nicht Wahrscheinlichkeitswelle
- Photon folgt aus „Quantisierung“ des em-Feldes
- $\hat{=}$  QED (Quantenelektrodynamik)

## 2.4. Kurze Einführung in die Wahrscheinlichkeitsrechnung

• Def: stochastische } Variable  $\hat{=}$  Wertebereich  
 Zufalls- } & Wahrscheinlichkeits- (2.25)  
 verteilung  $P(x)$

- diskrete Verteilung:  $x = x_1, x_2, \dots, x_N$
- $P(x_i)$  ... Wahrscheinlichkeit für  $x_i$
- $\sum_{i=1}^N P(x_i) = 1$  ... Normierung

Bsp: Würfel

$x$  ... Wurfzahl

$$x_1=1, x_2=2, x_3=3, x_4=4, x_5=5, x_6=6$$

$$P(x_i) = \frac{1}{6} \quad i=1, \dots, 6 \rightarrow \sum_{i=1}^6 P(x_i) = 1$$

- kontinuierliche Verteilung:

(2.26)

$$x \in [x_1, x_2]$$

$P(x) dx$  ... Wahrscheinlichkeit  
 für  $[x, x+dx]$

$$\int_{x_1}^{x_2} P(x) dx = 1$$

- Mittel- / Erwartungswert einer Observablen  $f(x)$ :

$$\langle f \rangle = \int f(x) P(x) dx \quad (2.27)$$

Bsp: Würfel:

mittlere Wurfzahl:  $\langle x \rangle = \sum_{i=1}^6 x_i P(x_i)$

$$= \frac{1}{6} (1+2+3+4+5+6) = \frac{21}{6} = 3,5$$

n-tes Moment von  $P(x)$ :

$$\langle x^n \rangle = \int x^n P(x) dx \quad (2.28)$$

Mittelwert:  $\langle x \rangle$

Varianz = mittlere quadratische Abweichung von  $\langle x \rangle$  (2.29)

$$\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \langle x^2 - 2x\langle x \rangle + \langle x \rangle^2 \rangle = \text{Var}(x)$$

$$\begin{aligned} & \langle x^2 - 2x\langle x \rangle + \langle x \rangle^2 \rangle \\ &= \langle x^2 \rangle - 2\langle x \rangle^2 + \langle x \rangle^2 \end{aligned}$$

Standardabweichung:  $\sqrt{\text{Var}(x)}$  ... 'Breite' von  $P(x)$  (2.30)

Bsp: Gaußsche Verteilung:  $P(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} e^{-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}}$   
s. Übungen  $\int_{-\infty}^{\infty} P(x) dx = 1$

Kenntrials aller  $\langle x^n \rangle \leftrightarrow P(x)$  (2.31)

Beweis: s. Übungen

$$\langle (x-x_0)^n \rangle =$$

$\begin{cases} 0, & n \text{ ungerade} \\ (n-1)! \sigma^n, & n \text{ gerade} \end{cases}$

### 3. Die Schrödinger-Gleichung

Ges: Wellengleichung für Materiewellen / Wahrscheinlichkeitswellen

#### 3.1. Die freie Schrödinger-Gleichung (SG)

↑  
 freies Teilchen, ohne Potential,  
 nicht-relativistisch!

• für denungen an SG:

1. ebene Welle mit  $\omega = \frac{\hbar k^2}{2m}$  als Lsg.

2. Dgl. 1. Ordnung in der Zeit  $\rightarrow \psi(x,t)$   
 durch Anfgs verteilg  $\psi(x,t=0)$  bestimmt.

3. linear & homogene Dgl.

$\rightarrow$  Superpositionsprinzip gilt für verschiedene ebene Wellen

( $\rightarrow$  Wellenpaket, s. Kap. 3.2)

4. homogene Dgl.  $\rightarrow |\psi|^2 \dots$  Erhaltungsgröße

$$\hat{=} \int d^3r |\psi(x,t)|^2 = 1 \quad (\text{vgl. Kap. 3.4})$$

$$\Rightarrow \boxed{i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi} \quad (3.1)$$

mit  $\nabla^2 = \Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$  ... Laplace-Operator

• Lsg? ebene Welle:  $\psi(x,t) = A e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}$  (3.2)

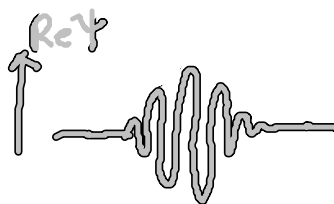
$$\stackrel{\text{in (3.1)}}{\rightarrow} \hbar \omega \psi = \frac{\hbar^2}{2m} (\underline{k}_x^2 + \underline{k}_y^2 + \underline{k}_z^2) \psi \rightarrow \hbar \omega = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \text{ gel.}$$

• Bem:  $\cos(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)$ ,  $\sin(\dots)$  keine Lsg. von (3.1)!

$\rightarrow$  nur komplexe Wellen

### 3.2. Wellenpakete

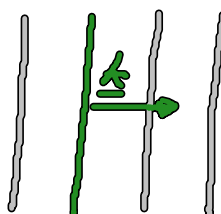
• Ziel: freies Teilchen = Wellenpaket



a) ebene Welle:

• Raum-Zeit-Pkte gleiche Phase

in (3.2):  $\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t = \alpha \dots$  Phase



• Phasengeschw.  $v_{ph}$  :

bilde  $\frac{d}{dt} (\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t = \alpha) \rightarrow \underline{k} \cdot \underbrace{\frac{d\underline{r}}{dt}}_{v_{ph}} = \omega$

$\rightarrow v_{ph} = \frac{\omega}{k} \hat{k}, \vec{k} = \frac{k}{k} \hat{k}$

mit  $\omega = \frac{\hbar k^2}{2m}$

$v_{ph} = \frac{\hbar k}{2m} \hat{k} = \frac{p}{2m} \quad (3.3)$   
 $= \frac{v}{2}$  da Braglie  $p = \hbar k$

•  $\psi = A e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}$

$\rightarrow$  (i)  $|\psi(\underline{r}, t)|^2 = |A|^2 = \text{const.}$

... Teilchen überall mit gleicher Wahrscheinlichkeit

(ii)  $\iiint d^3r |\psi(\underline{r}, t)|^2 = \infty \dots$

*i.f. weglassen* nicht normierbar!

ebene Welle  $\hat{=}$  idealisierte Teilchenzustand

Abhilfe zu (ii): (1) normierbare Wellenpakete

(2) endliches Volumen  $V \rightarrow A = \frac{1}{\sqrt{V}}$

b) Fourier-Transformation (1dim): „Entwicklung nach ebenen Wellen“

Satz:

Geg: stückweise, stetiges  $f(x)$

mit  $\int_{-\infty}^{\infty} dx |f(x)| < \infty$  (\*)

$\rightarrow$  Fourier-Transformierte:  $\bar{f}(k) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} f(x) e^{-ikx} \quad (3.4)$

o.B. Fourier-Entwicklung:

$f(x) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{\sqrt{2\pi}} \bar{f}(k) e^{ikx}$

Amplitude ebener Wellen