

2.3 Welle - Teilchen - Dualismus

- Realisierung: C. Jönsson (1961), Uni Tübingen
[Schwierig: Fabrikation des Doppelspalts, Nanotechnologie]
- Dualismus gilt für: e^- , p , n , ..., C_{60} (Fullerene, 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 $\Psi(r, t)$ (Born, 1926):
 $|\Psi(r, t)|^2 d^3r$.. Wahrscheinlichkeit, Teilchen bei r im Volumen d^3r zu finden (2.23)
 $|\Psi(r, t)|^2$... Wahrscheinlichkeitsdichte
Normierung: $\int_{\text{gesamtes Volumen}} d^3r |\Psi(r, t)|^2 = 1$ (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 Wahrscheinlichkeits- rechnung

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

- 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 $\langle x \rangle$

$$\langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \langle x^2 - 2x\langle x \rangle + \langle x \rangle^2 \rangle = \text{Var}(x) \quad (2.29)$$

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

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 $\int_{-\infty}^{\infty} P(x) dx = 1$

Kenntrius 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 / Wahrscheinlichkeitswelle

3.1. Die freie Schrödinger-Gleichung (56)

↑
freies Teilchen, ohne Potential,
nicht-relativistisch!

• für Lösungen 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 Anfangsverteilung $\psi(x,t=0)$ 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

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

$$\Rightarrow \boxed{\begin{aligned} i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} &= -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi \\ \text{mit } \nabla^2 &= \Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \quad \dots \text{Laplace-Operator} \end{aligned}} \quad (3.1)$$

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

$$\stackrel{\text{in (3.1)}}{\rightarrow} \hbar \omega \psi = \frac{\hbar^2}{2m} (k_x^2 + k_y^2 + k_z^2) \psi \rightarrow \hbar \omega = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \text{ gel.}$$

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

\rightarrow nur komplexe Wellen

3.2. Wellenpakete $\text{Re}\psi$

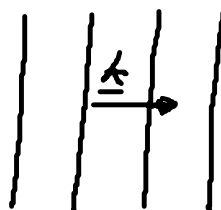
• Ziel: freies Teilchen = Wellenpaket \uparrow



a) ebene Welle:

• Raum-Zeit-Pkte gleiche Phase

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



• Phasengeschw. v_{ph} : α

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

v_{ph}

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

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

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

$$= \frac{v}{2}$$

de Broglie
 $p = \hbar k$

• $\psi = A e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)} \rightarrow (i) |\psi(\underline{r}, t)|^2 = |A|^2 = \text{konst.}$

... Teilchen überall mit gleicher Wahrscheinlichkeit

(ii) $\iiint_{-\infty}^{\infty} d^3r |\psi(\underline{r}, t)|^2 = \infty$...

$\hat{=}$ i.f. weglassen nicht normierbar!

ebene Welle $\hat{=}$ idealisierter 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: $\bar{f}(k) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dx}{\sqrt{2\pi}} f(x) e^{-ikx}$ (3.4)

o.B. \rightarrow Fourier-Entwicklung:

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

Amplitude/ebene Welle