

Grundlagen der Quantenmechanik

Wellenfunktion, beschreibt den Zustand des Systems : $\psi(\vec{r}, t)$

Aufenthaltswahrscheinlichkeitsdichte : $|\psi(\vec{r}, t)|^2$

Wahrscheinlichkeitsstromdichte: $\vec{j}(\vec{r}, t) = \frac{\hbar}{2mi} \{ \psi^*(\vec{r}, t) \vec{\nabla} \psi(\vec{r}, t) - \psi(\vec{r}, t) \vec{\nabla} \psi^*(\vec{r}, t) \}$

Zeitabhängige Schrödinger-Gleichung

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\vec{r}, t) = \hat{H} \psi(\vec{r}, t)$$

Hamiltonoperator $\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + V(\vec{r}, t) = -\frac{\hbar^2 \vec{\nabla}^2}{2m} + V(\vec{r}, t)$

Impulsoperator $\hat{p} = \frac{\hbar}{i} \vec{\nabla}$

Vertauschungsrelation

$$[\hat{r}_j, \hat{p}_{j'}] = i\hbar \delta_{jj'}$$

Erwartungswerte

Ort $\langle \vec{r} \rangle_t = \int \psi^*(\vec{r}, t) \vec{r} \psi(\vec{r}, t) d^3r$

Impuls $\langle \hat{p} \rangle_t = \int \psi^*(\vec{r}, t) \hat{p} \psi(\vec{r}, t) d^3r$

Energie $\langle \hat{H} \rangle_t = \int \psi^*(\vec{r}, t) \hat{H} \psi(\vec{r}, t) d^3r = E$

Für \hat{H} unabhängig von der Zeit gilt:

$$\hat{H} \varphi_n(\vec{r}) = E_n \varphi_n(\vec{r})$$

Stationäre Schrödinger-Gleichung

E_n : Energie des n-ten Zustandes (n-ter Eigenwert)

$\varphi_n(\vec{r})$: Ortsanteil der Wellenfunktion des n-ten Zustandes (n-te Eigenfunktion)

$\psi(\vec{r}, t) = e^{\frac{E_n}{i\hbar} t} \varphi_n(\vec{r}) = e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} \varphi_n(\vec{r})$ Wellenfunktion des Zustandes mit Energie E_n

$$\psi(\vec{r}, t) = \sum_n c_n e^{\frac{E_n}{i\hbar} t} \varphi_n(\vec{r})$$

Allgemeine Form der Wellenfunktion

Koeffizienten c_n z.B. aus Anfangsbedingung: $c_n = \int \varphi_n^*(\vec{r}) \psi(\vec{r}, 0) d^3r$

Unschärfe: $\Delta p_j = \sqrt{\langle \hat{p}_j^2 \rangle - \langle \hat{p}_j \rangle^2}$

Unschärferelation $\Delta r_j \Delta p_{j'} \geq \frac{\hbar}{2} \delta_{j,j'}$

Sätze von Ehrenfest $\frac{d}{dt} \langle \hat{O} \rangle_t = \frac{i}{\hbar} \langle [\hat{H}, \hat{O}] \rangle_t + \langle \frac{\partial}{\partial t} \hat{O} \rangle_t$

Ort und Impuls: $\frac{d}{dt} \langle \hat{\vec{r}} \rangle_t = \frac{\langle \hat{\vec{p}} \rangle_t}{m}$; $\frac{d}{dt} \langle \hat{\vec{p}} \rangle_t = \langle \vec{F}(\hat{\vec{r}}) \rangle_t$

Dirac-Notation

$\langle \phi |$: bra ; $|\psi \rangle$: ket ; $\langle \phi | \hat{O} | \psi \rangle = \int \phi^*(\vec{r}, t) \hat{O} \psi(\vec{r}, t) d^3r$

Harmonischer Oszillator

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} k x^2 = \hbar \omega \left(\hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2} \right) \quad \text{mit} \quad \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

$$[\hat{a}, \hat{a}^\dagger] = 1 \quad ; \quad \hat{a} |\varphi_n \rangle = \sqrt{n} |\varphi_{n-1} \rangle \quad ; \quad \hat{a}^\dagger |\varphi_n \rangle = \sqrt{n+1} |\varphi_{n+1} \rangle$$

$$\hat{H} |\varphi_n \rangle = \hbar \omega \left(n + \frac{1}{2} \right) |\varphi_n \rangle$$

Drehimpuls

$$\hat{L} = \hat{\vec{r}} \times \hat{\vec{p}} \quad ; \quad [\hat{L}_x, \hat{L}_y] = i\hbar \hat{L}_z \quad (\text{zyklisch})$$

$$\hat{L}^2 Y_{\ell,m} = \hbar^2 \ell(\ell+1) Y_{\ell,m} \quad \text{mit} \quad \ell = 0, 1, 2, 3, \dots$$

$$\hat{L}_z Y_{\ell,m} = \hbar m Y_{\ell,m} \quad \text{mit} \quad -\ell \leq m \leq \ell$$

Wasserstoffatom

$\hat{H} \chi_{n,m,\ell}(\vec{r}) = E_n \chi_{n,m,\ell}(\vec{r}) \quad \text{mit} \quad \chi_{n,m,\ell}(\vec{r}) = R_{n,\ell}(r) Y_{\ell,m}(\theta, \varphi)$
 und $E_n = -\frac{1}{n^2}$ Rydberg

Teilchen mit Ladung Q im elektromagnetischen Feld:

$$\hat{H} = \frac{(\hat{\vec{p}} - Q \vec{A}(\vec{r}, t))^2}{2m} + V(\vec{r}, t) \quad ; \quad V(\vec{r}, t) = Q \Phi(\vec{r}, t)$$

Spin

Spinoperator: \hat{S} ; $[\hat{S}_x, \hat{S}_y] = i\hbar \hat{S}_z$ (zyklisch)