

(14.2. Quantentheoretische Behandlung des Elektronen- und Protonenspins)

14.2.11 Spin als Drehimpuls

Elektron \rightarrow Eigendrehimpuls \rightarrow Spin (auch Protonen, Neutronen, etc.)

Bis jetzt: Schrödingergl.: ohne Spin nun: Spin betrachten, mit einbezogen
 (-Spin-Bahn-Kopplung
 - Zeeman-Effekt
 - Spinsresonanz
 - Pauli-Prinzip)

Spin ist ein Drehimpuls \rightarrow Vektor mit Komponenten s_x, s_y, s_z

$$\vec{s} = (s_x, s_y, s_z) \quad (14.19)$$

Experimentell: Spin-Komponente \parallel externem \vec{B} (z.B. \hat{z}) $+t\gamma/2$ oder $-t\gamma/2$
 \rightarrow echtes 2-Niveau System: Wellenfunktionen, $| \uparrow \rangle$ $| \downarrow \rangle$

Quantentheorie: Operatoren ($\vec{p} \rightarrow i\hbar\vec{\Omega}$) $\hat{s} \leftarrow$ Huf/Dach: Operator

$$\text{Messung: } \hat{s}_z |\uparrow\rangle = \frac{t\gamma}{2} |\uparrow\rangle \quad (14.20a)$$

$$\hat{s}_z |\downarrow\rangle = -\frac{t\gamma}{2} |\downarrow\rangle \quad (14.20b)$$

$$\text{oder zusammengefaßt: } \hat{s}_z |\Psi_m\rangle = t\gamma m_s |\Psi_m\rangle \quad (14.21)$$

$$m_s = +1/2 \quad (\rightarrow | \uparrow \rangle)$$

$$m_s = -1/2 \quad (\rightarrow | \downarrow \rangle)$$

m_s : Quantenzahl z -Komponente Spin

Formalismus: Matrizen

$$\text{wähle } \hat{s}_z = \frac{t\gamma}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad | \uparrow \rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}, \quad | \downarrow \rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad (14.24, 25)$$

$$\rightarrow \hat{s}_z |\uparrow\rangle = \frac{t\gamma}{2} |\uparrow\rangle \text{ und } \hat{s}_z |\downarrow\rangle = -\frac{t\gamma}{2} |\downarrow\rangle \text{ wie verlangt} \quad (14.20)$$

$$\text{allgemein: quantenmechanische Überlagerung } |\Psi_S\rangle = a |\uparrow\rangle + b |\downarrow\rangle = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} \quad (14.26)$$

Normierung: „Länge“ oder Skalarprodukt definieren: (2 dim., diskreter Hilbertraum)

$$|\Psi_1\rangle = \begin{pmatrix} a_1 \\ b_1 \end{pmatrix}, \quad |\Psi_2\rangle = \begin{pmatrix} a_2 \\ b_2 \end{pmatrix} \rightarrow \langle \Psi_1 | \Psi_2 \rangle = \langle \Psi_1 | \overset{\longleftarrow}{s_z} | \Psi_2 \rangle = (a_1^*, b_1^*) \begin{pmatrix} a_2 \\ b_2 \end{pmatrix} \quad (14.27-29)$$

$$= a_1^* a_2 + b_1^* b_2 \quad (\text{wie in normaler linearer Algebra})$$

Es gilt:

$$\langle \uparrow | \downarrow \rangle = 0$$

Orthogonalität

(14.32) 27

$$\langle \uparrow | \uparrow \rangle = \langle \downarrow | \downarrow \rangle = 1$$

Normierung

(14.30, 31)

ok, es fehlen x- und y- Richtungen (bis jetzt nur z)

man fordert wie üblich für Drehimpulse die kanonischen Verlaufsregeln:

$$[\hat{S}_x, \hat{S}_y] \propto S_z, [S_y, S_z] \propto S_x, [S_z, S_x] \propto S_y$$

mit folgender Wahl ist das erfüllt:

$$\left. \begin{aligned} \hat{S}_x &= \sigma_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{S}_y &= \sigma_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \\ \hat{S}_z &= \sigma_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{Pauli} \\ \text{Matrizen} \end{array} \quad (14.33)$$

$$\vec{s} = \vec{\sigma} = (\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z)^T$$

$$\text{Es gilt: } \vec{\sigma}^2 = \sigma^T \sigma = \sigma_x^2 + \sigma_y^2 + \sigma_z^2 = \frac{\hbar^2}{4} \left\{ \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \right\}$$

$$= \hbar^2 \frac{3}{4} \cdot 11 \quad (= \hbar^2 s(s+1) 11) \quad (14.34)$$

analog zu Bohr-Drehimpuls

$$\text{d.h. für irgendein } |s\rangle \text{ gilt: } \hat{S}^2 |s\rangle = \hbar^2 \frac{3}{4} |s\rangle$$