

Feinstruktur von Atomen

Wasserstoff Atom: $H_0 = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{\vec{L}^2}{2mr^2} + V(\vec{r})$

Eigenzustände $|n, l, m, \sigma\rangle$

Eigenenergien: $E_n = -\frac{1}{2} \frac{\alpha^2 \mu c^2}{n^2}$ unabhängig von σ



$$\vec{E} = \frac{q \cdot \vec{r}}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r}|^3}$$

Lorentz - Transformation

$$\vec{B} = -\frac{1}{c^2} \vec{v} \times \vec{E} \propto \vec{L}$$

Spin - Bahn - Kopplung

$$\hat{H}_{so} = \alpha^2 E_1 \left(\frac{q_B}{r}\right)^3 \frac{\vec{L} \cdot \vec{S}}{\hbar^2}$$

Welche Basis benutzen wir zur Beschreibung von $\hat{H}_0 + \hat{H}_{so}$?

$$\hat{\vec{J}} = \hat{\vec{L}} + \hat{\vec{S}}$$

$$\hat{\vec{J}}^2 |j, m_j\rangle = \hbar^2 j(j+1) |j, m_j\rangle$$

$$\begin{aligned} \hookrightarrow (\hat{L} + \hat{S})^2 &= \hat{L}^2 + \underbrace{\hat{L} \hat{S} + \hat{S} \hat{L}}_{2\hat{L} \hat{S}} + \hat{S}^2 \\ &= \hat{L}^2 + 2\hat{L} \hat{S} + \hat{S}^2 \end{aligned}$$

$$\hat{H}_{so} \propto \hat{L} \cdot \hat{S} = \frac{\hat{J}^2 - \hat{L}^2 - \hat{S}^2}{2}$$

Gute Basis $|n, l, j, s = \frac{1}{2}, m_j\rangle$

Mögliche Werte von j

$$j = \begin{cases} l + \frac{1}{2} \\ l - \frac{1}{2} \end{cases} \quad \text{für } l \neq 0$$

$$j = \frac{1}{2} \quad \text{für } l = 0$$

$$2\hat{L} \cdot \hat{S} |n, l, j, s, m_j\rangle = \hbar^2 (j(j+1) - l(l+1) - s(s+1)) |n, l, j, s, m_j\rangle$$

$$\Delta E = E_{n, l, j=l+\frac{1}{2}, s, m_j} - E_{n, l, j=l-\frac{1}{2}, s, m_j}$$

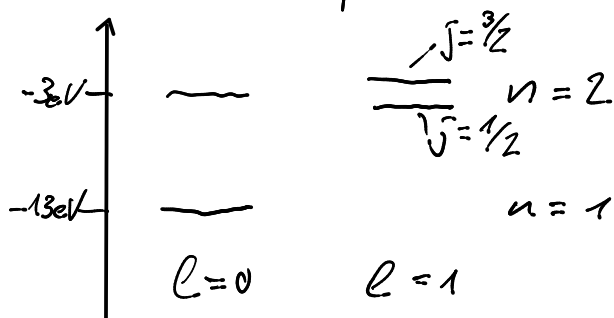
$$= \langle n, l, j=l+\frac{1}{2}, s, m_j | \hat{H}_0 + \hat{H}_{so} | n, l, j=l+\frac{1}{2}, s, m_j \rangle$$

$$- j = l - \frac{1}{2}$$

$$j = l - \frac{1}{2}$$

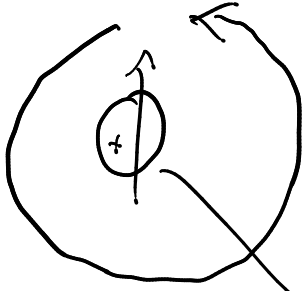
$$= \propto^2 E_n \left\langle \left(\frac{a\mu_B}{\hbar^2} \right)^2 \right\rangle (l + \frac{1}{2}) \sim \frac{1}{l(l+1)} \quad (l \neq 0)$$

Wasserstoff: $2p$, $n=2$, $l=1$, $s=\frac{1}{2}$



$$\begin{aligned} \rightarrow \left. \begin{aligned} \vec{J} &= 1 + \frac{1}{2} = \frac{3}{2} \\ \vec{J} &= 1 - \frac{1}{2} = \frac{1}{2} \end{aligned} \right\} \Delta E = 10 \text{ GHz} \cdot h \end{aligned}$$

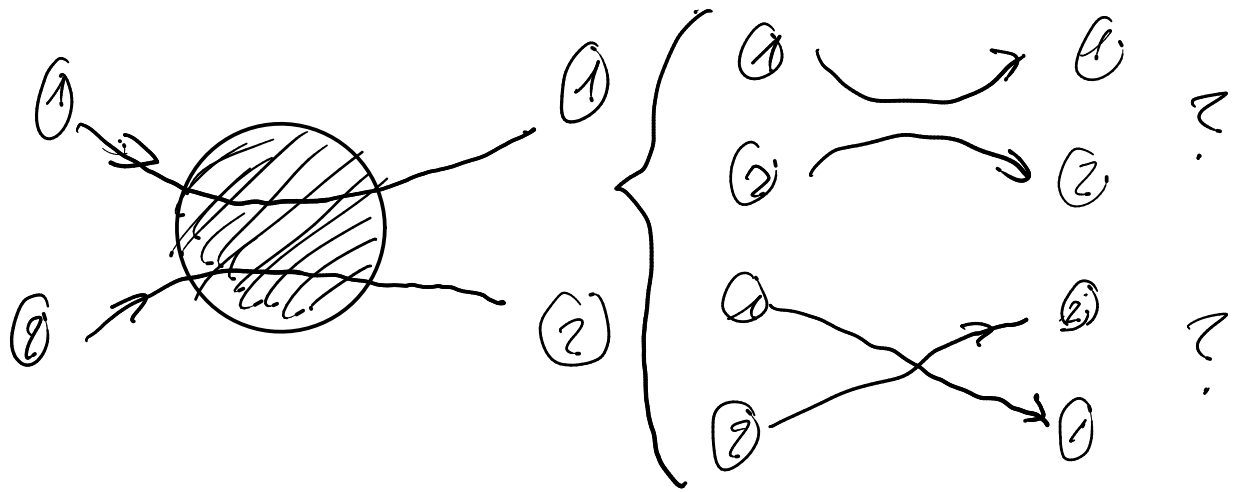
Hyperfeinstruktur



Magnetisches Moment des Protons

$\sim \frac{m_e}{m_p}$ kleiner als Feinstruktur

$$\vec{\mu}_p \propto \vec{S}_p, \quad \hat{H}_{\text{HFS}} \sim \vec{J} \cdot \vec{S}_p$$



Quantenmechanisch sind zwei identische Teilchen (gleiche Ladung, Masse, Spin) ununterscheidbar



Hamiltonoperator für zwei Teilchen

$$\hat{H} = \underbrace{\frac{\hat{p}_1^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 \hat{x}_1^2}_{\hat{H}_1} + \underbrace{\frac{\hat{p}_2^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 \hat{x}_2^2}_{\hat{H}_2}$$

Vernachlässige Wechselwirkung

Eigenenergien von $H_{1/2} : \hbar\omega (n_{1/2} + \frac{1}{2}) \quad n_i = 0, 1, 2, \dots$

Eigenfunktionen von $H_{1/2} = \psi_{n_{1/2}}(x)$

① Setze beide Teilchen in den Grundzustand



$$\psi_0(x_1, x_2) = \psi_0(x_1) \cdot \psi_0(x_2)$$

② Erster angeregter Zustand



$$\lambda \varphi_0(x_1) \varphi_1(x_2) + \mu \varphi_1(x_1) \varphi_0(x_2) = \psi(x_1, x_2)$$

Positionsmessung von Teilchen 1 und 2

$$\langle \hat{x}_1 \otimes \hat{x}_2 \rangle = \frac{\hbar}{m\omega} \operatorname{Re}(\lambda^* \mu)$$

↳ Observable hängt von den Werten von λ und μ ab.

Postulat: Physikalische Zustände nur mit $\lambda = \pm \mu$ existieren.

Bosonen: symmetrische Kombination

Fermionen: anti-symmetrische Kombination

Systeme von 2 Teilchen

Zwei identische Teilchen 1, 2

Hilbertraum $\mathcal{H}_1, \mathcal{H}_2 \rightarrow \mathcal{H} = \mathcal{H}_1 \otimes \mathcal{H}_2$

Basisfunktionen: $\{|k\rangle\} \quad \{|n\rangle\}$

Allgemeiner Zustand: $|\varphi\rangle = \sum_{k,n} c_{k,n} \underbrace{|k\rangle \otimes |n\rangle}_{|1:k, 2:n\rangle}$

Def: Permutationsoperator \hat{P}_{12}

$$\hat{P}_{12} |1:k, 2:n\rangle = |1:n, 2:k\rangle$$

vertauscht Zustände der beiden Teilchen

$$\hat{P}_{12}^2 = 1 \quad ; \quad \hat{P}_{12} \text{ hermitesch}$$

Beispiele: Zwei Teilchen ohne Spin,

$$\hat{P}_{12} \psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2) = \psi(\vec{r}_2, \vec{r}_1)$$

Zwei Teilchen mit Spin $\frac{1}{2}$

$$|\psi\rangle = \sum_{\sigma_1, \sigma_2} \psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2) |1:\sigma_1, 2:\sigma_2\rangle \quad \sigma_i = \{\uparrow, \downarrow\}$$

$$\hat{P}_{12} |\psi\rangle = \sum_{\sigma_1, \sigma_2} \psi(\vec{r}_2, \vec{r}_1) |1:\sigma_1, 2:\sigma_2\rangle$$

Anwendung auf Singlet- und Triplet Zustände

$$|S=0, m_S=0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|1:\uparrow, 2:\downarrow\rangle - |1:\downarrow, 2:\uparrow\rangle)$$

$$\hat{P}_{12} |S=0, m_S=0\rangle = -|S=0, m_S=0\rangle : \text{anti-symmetrisch}$$

$$|S=1, m_S=1\rangle = |1:\uparrow, 2:\uparrow\rangle$$

$$\hat{P}_{12} |S=1, m_S=1\rangle = |S=1, m_S=1\rangle : \text{symmetrisch}$$

Da beide Teilchen identisch sind, repräsentieren $|\psi\rangle$ und $\hat{P}_{12}|\psi\rangle$ den selben Zustand.

$$\hookrightarrow \hat{P}_{12}|\psi\rangle = e^{i\delta}|\psi\rangle$$

$$e^{i\delta} = \pm 1$$

Postulat
(bisher gefunden)

Postulat: Es gibt zwei Klassen von Teilchen

① Bosonen: ganzzahliger Spin: (Photon, Gluonen,
H, zusammengesetzte Atome Z_i)
Gesamtzustand ist immer symmetrisch

② Fermionen: halbzahliges Spin: (Elektronen,
Protonen, Neutronen)
Gesamtzustand ist immer anti-symmetrisch

