

## Quantenmechanik II **Advanced Topics in Quantum Mechanics**

H. Aldahhak, S. M. Wippermann and W. G. Schmidt (aldahhak@mail.upb.de)

Abgabe in Fach 4 auf N3, bis: 10:00 Uhr, den 13.11.2017

---

### Übungsblatt 04 **Exercise 04**

#### 1. **Teilchen im elektromagnetischen Feld** (3 Punkte)

##### Particles in electromagnetic field (3 points)

Betrachten wir Lagrange –Funktion  $L = T - V$  mit verallgemeinerten Potential  $V$ . Aus dem lässt sich die generalisierten Kräfte  $Q_i$  abzuleiten **consider the Lagrange function  $L = T - V$  which gives rise to the generalized forces  $Q_i$**

$$Q_i = \frac{d}{dt} \frac{\partial V}{\partial \dot{q}_i} - \frac{\partial V}{\partial q_i} \quad (1)$$

Zeigen Sie dass diese generalisierte Kraft genau Anlass zur Lorentz–Kraft auf ein bewegtes Teilchen im elektromagnetischen Feld **Show that the generalized force corresponds to the Lorentz force on a particle moving in an electromagnetic field  $\vec{F} = q\vec{E} + \frac{q}{c}\vec{v} \times \vec{B}$  gibt, wenn **when****

$$V = -\frac{q}{c}\vec{A} \cdot \vec{v} + q\varphi \quad (2)$$

mit

$$\vec{E} = -\nabla\varphi - \frac{1}{c}\frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \quad (3)$$

und **and**

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A} \quad (4)$$

wobei  $\vec{E}(\vec{r}, t)$  die elektrische Feldstärke,  $\vec{B}(\vec{r}, t)$  das Magnetfeld,  $\vec{A}(\vec{r}, t)$  und  $\varphi(\vec{r}, t)$  die Vektor- und Skalarpotentiale sind. **where  $\vec{E}(\vec{r}, t)$  is the electric field,  $\vec{B}(\vec{r}, t)$  is the magnetic field,  $\vec{A}(\vec{r}, t)$  and  $\varphi(\vec{r}, t)$  are the vector and scalar potentials**

#### 2. **Spinoperatoren** (3 Punkte) **Spin operators** (3 points)

Der Spin wird durch den vektoriellen Spinoperator **The spin is described by the operator**

$$\hat{\vec{S}} = \hat{S}_x \vec{e}_x + \hat{S}_y \vec{e}_y + \hat{S}_z \vec{e}_z \quad (5)$$

beschrieben.

- a) Die Komponenten des Drehimpulsoperators erfüllen die Vertauschungsrelation **The components of the angular-momentum operator fulfill the commutation relation**

$$[\hat{S}_i, \hat{S}_j] = i\hbar \varepsilon_{ijk} \hat{S}_k \quad . \quad (6)$$

Zeigen Sie, dass auch folgender Kommutator gilt: **Show either that the commutation relation holds:  $[\hat{S}^2, \hat{S}_z] = 0$ .**

- b) Zeigen Sie, dass sich über die sog. Leiteroperatoren **Show that making use of the ladder operators  $\hat{S}_\pm = \hat{S}_x \pm i\hat{S}_y$  schreiben lässt one can write:**

$$\hat{S}_\pm \hat{S}_\mp = \hat{S}^2 - \hat{S}_z^2 \pm \hbar \hat{S}_z \quad \text{und and} \quad [\hat{S}_z, \hat{S}_\pm] = \pm \hbar \hat{S}_\pm \quad . \quad (7)$$

- c) Die Komponenten des Spinoperators sind folgendermaßen definiert **The components of the spin operators are defined as follows:**

$$\hat{S}_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad (8)$$

$$\hat{S}_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad (9)$$

$$\hat{S}_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad . \quad (10)$$

Damit ergibt sich der aus der Vorlesung bekannte Erwartungswert für **That implies the well known expectation value for  $\hat{S}_z$ :**

$$\langle \hat{S}_z \rangle = \langle \varphi | \hat{S}_z | \varphi \rangle = \frac{\hbar}{2} (|a|^2 - |b|^2) \quad (11)$$

mit **with**  $\varphi = ae^{-i\omega_0 \frac{t}{2}} \psi_\uparrow + be^{i\omega_0 \frac{t}{2}} \psi_\downarrow$ .

Zeigen Sie, dass sich analog  $\langle \hat{S}_x \rangle \propto \cos(\omega_0 t + \phi)$  und  $\langle \hat{S}_y \rangle \propto \sin(\omega_0 t + \phi)$  ergibt, wobei sich  $\phi$  aus der Polarzerlegung von a und b ergibt. **Show accordingly that  $\langle \hat{S}_x \rangle \propto \cos(\omega_0 t + \phi)$  and  $\langle \hat{S}_y \rangle \propto \sin(\omega_0 t + \phi)$ , where  $\phi$  is the argument derived from the polar form of a and b.**

### 3. Spin im Magnetfeld (3 Punkte) **Spin in a magnetic field** (3 points)

Ein Spin-1/2-Teilchen mit dem magnetischen Moment  $\mu = \mu_0 s$  und spin  $s$  befindet sich in einem konstanten Magnetfeld entlang der x-Achse. Bei  $t = 0$  befindet sich das Partikel im Zustand  $s_z = +1/2$ . Berechnen Sie die Wahrscheinlichkeit, das Teilchen in einem späteren Zeitpunkt im Zustand  $s_y = \pm 1/2$  zu finden.

A particle with magnetic moment  $\mu = \mu_0 s$  and spin  $s$ , with magnitude  $1/2$ , is placed in a constant magnetic field pointing along the x-axis. At  $t = 0$ , the particle is found to have  $s_z = +1/2$ . Find the probabilities at any later time of finding the particle with  $s_y = \pm 1/2$ .

4. **Der Elektronspin** (Wahlweise) (+2 Punkte) **The electron spin (optional)** (+2 points)

Die Spinfunktionen für ein freies Elektron in einer Basis, wo  $\hat{s}_z$  diagonal ist, können als  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$  and  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$  geschrieben werden. Die Eigenwerte von  $\hat{s}_z$  sind dann  $+1/2$  und  $-1/2$ . Mit Benutzung diese Basis finden Sie eine normalisierte Eigenfunktion von  $\hat{s}_y$ , die den Eigenwert  $-1/2$  hat (betrachten Sie  $\hbar=1$ ). The spin functions for a free electron in a basis where  $\hat{s}_z$  is diagonal can be written as  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$  and  $\begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$  with eigenvalues of  $\hat{s}_z$  being  $+1/2$  and  $-1/2$  respectively. Using this basis find a normalized eigenfunction of  $\hat{s}_y$  with eigenvalue  $-1/2$  (consider  $\hbar=1$ ).