



Höhere Quantentheorie und Elektrodynamik
Wintersemester 2014/15 - Übungsblatt 13

Ausgabe: 2.02.2015, Abgabe: 9.02.2015, Übungen: 12.02.2015 und 13.02.2015

Aufgabe 37: Spin-Bahn-Kopplung in Halbleitern

Zweidimensionale Elektronensysteme können experimentell in speziell geschichteten Halbleiterstrukturen realisiert werden. In diesen Systemen kann der Einfluss der atomaren Spin-Bahn-Kopplung auf das Elektron durch den folgenden zweidimensionalen Hamilton-Operator (*Rashba Hamiltonian*) berücksichtigt werden:

$$\mathcal{H}_R = \frac{p_x^2 + p_y^2}{2m} + \frac{\alpha}{\hbar}(\sigma_x p_y - \sigma_y p_x). \quad (1)$$

Der Parameter α ist nur dann ungleich Null, wenn das System asymmetrisch bezüglich der Ebene des zweidimensionalen Elektronensystems ist. In dem Fall hängt α von den Eigenschaften des Materials und der Struktur der Probe ab.

a) Betrachten Sie den Hamilton-Operator mit der Spin-Bahn-Kopplung aus dem Skript. Verwenden Sie die Näherung $V(z) \approx -Fz$, wobei F eine Konstante ist, um den oben angegebenen Hamilton-Operator (1) zu erhalten.

b) Lösen Sie das entsprechende Eigenwertproblem. Beginnen Sie mit dem Ansatz ebener Wellen $\psi = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} e^{i(k_x x + k_y y)}$. Berechnen Sie die beiden unterschiedlichen Energie-Eigenwerte zu dem gegebenen Wellenvektor $\mathbf{k}_{\parallel} = (k_x, k_y)$ und dann auch die zugehörigen Spinorkomponenten a und b .

c) Bestimmen Sie den Erwartungswert des Spin-Vektors $\mathbf{s} = \frac{1}{2}\boldsymbol{\sigma} = \frac{1}{2}(\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z)$ in den beiden Eigenzuständen zum Wellenvektor \mathbf{k}_{\parallel} . Verwenden Sie die normierten Spinoren.

Hinweis: In (b) und (c) kann es hilfreich sein, die Polarkoordinaten $(k_{\parallel}, \varphi_{k_{\parallel}})$ für \mathbf{k}_{\parallel} zu verwenden.

Aufgabe 38: Vertauschungsrelationen für das quantisierte elektromagnetische Feld

Das Vektorpotential des quantisierten elektromagnetischen Feldes in einem Kasten des Volumens V ist durch die folgende Zerlegung in einzelne Moden gegeben:

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}, t) = \sum_{\mathbf{k}} \sum_{\lambda=1}^2 \sqrt{\frac{\hbar}{2V\epsilon_0\omega_k}} \left[e^{i\mathbf{k}\mathbf{r} - i\omega_k t} \hat{\mathbf{e}}_{\mathbf{k},\lambda} a_{\mathbf{k},\lambda} + e^{-i\mathbf{k}\mathbf{r} + i\omega_k t} \hat{\mathbf{e}}_{\mathbf{k},\lambda}^* a_{\mathbf{k},\lambda}^\dagger \right], \quad (2)$$

wobei jede Mode durch den Wellenvektor \mathbf{k} mit der zugehörigen Frequenz $\omega_k = ck$ und den Polarisationsvektor $\hat{\mathbf{e}}_{\mathbf{k},\lambda}$ charakterisiert wird. $\hat{\mathbf{e}}_{\mathbf{k},1}$ und $\hat{\mathbf{e}}_{\mathbf{k},2}$ sind zwei orthogonale Einheitsvektoren, die beide auch orthogonal zu \mathbf{k} sind. Der Unterschied zum klassischen Fall besteht darin, dass wir anstatt der komplexen Koeffizienten $a_{\mathbf{k},\lambda}^*$ und $a_{\mathbf{k},\lambda}$ die bosonischen Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren $a_{\mathbf{k},\lambda}^\dagger$ und $a_{\mathbf{k},\lambda}$ haben, die die entsprechenden Vertauschungsrelationen erfüllen.

a) Zeigen Sie, dass für dieses Vektorpotential die Coulomb-Eichung gilt.

b) Berechnen Sie die Kommutatoren $[A^i(t, \mathbf{x}), \dot{A}^j(t, \mathbf{x}')] , [E^i(t, \mathbf{x}), B^j(t, \mathbf{x}')]$ im Kontinuumslimites.

Hinweis: Versuchen Sie dabei, den inversen Laplace-Operator Δ^{-1} , der ein nichtlokaler Operator ist, einzuführen und zu verwenden.

Aufgabe 39: Lebensdauer eines angeregten Zustandes in Wasserstoff (schriftlich)

Das Elektron eines Wasserstoffatoms im elektromagnetischen Feld kann durch den folgenden Hamilton-Operator beschrieben werden:

$$\mathcal{H} = \mathcal{H}_{\text{el}} + \mathcal{H}_{\text{ph}} + \mathcal{H}_{\text{el-ph}} .$$

Hier sind die einzelnen Terme gegeben durch

$$\begin{aligned} \mathcal{H}_{\text{el}} &= \frac{\mathbf{p}^2}{2m} + V(r), \\ \mathcal{H}_{\text{ph}} &= \sum_{\mathbf{k}} \sum_{\lambda=1}^2 \hbar\omega_{\mathbf{k}} \left(n_{\mathbf{k},\lambda} + \frac{1}{2} \right), \\ \mathcal{H}_{\text{el-ph}} &= -\frac{e}{m} \mathbf{A}(\mathbf{r}, t) \cdot \mathbf{p}, \end{aligned}$$

wobei $V(r)$ das Coulomb-Potential des Kerns bezeichnet, $\lambda \in \{1, 2\}$ nummeriert die beiden möglichen Polarisationsrichtungen, $\hbar\omega_{\mathbf{k}} = c\hbar k$ ist die Energie eines Photons mit dem Wellenvektor \mathbf{k} , und $n_{\mathbf{k},\lambda} = a_{\mathbf{k},\lambda}^\dagger a_{\mathbf{k},\lambda}$ sind die Besetzungszahloperatoren für die Photonen. Das quantisierte Vektorpotential $\mathbf{A}(\mathbf{r}, t)$ soll Gl. (2) entnommen werden, wobei ϵ_0 für die Permittivität des Vakuums steht. Wir betrachten ein Wasserstoffatom im Vakuum (es sind keine Photonen vorhanden) mit einem Elektron im $2p$ -Zustand. Aufgrund der Wechselwirkung des Elektrons mit dem elektromagnetischen Feld zerfällt dieser Zustand, d.h. es wird ein Photon emittiert während das Elektron in den $1s$ -Zustand übergeht.

- Beschreiben Sie die Anfangs- und Endzustände des kombinierten Systems aus dem Elektron und dem Feld bei diesem Prozess.
- Mit Hilfe von Fermis Goldener Regel schreiben sie dann die Übergangsrate für einen bestimmten Endzustand des kombinierten Systems auf.
- Berechnen Sie die Zerfallsrate, wobei Sie die Übergangsrate über alle möglichen Endzustände aufsummieren. Bestimmen Sie damit die Lebensdauer des $2p$ -Zustandes.

Hinweise:

- Nutzen Sie bei der Rechnung aus, dass die Photon-Wellenlänge viel größer ist, als die Ausdehnung der Wasserstoff-Wellenfunktionen (*Dipolnäherung*).
- In der Basis der Eigenzustände von \mathcal{H}_{el} können die Matrixelemente des Impulsoperators des Elektrons p durch die Energie-Eigenwerte und die Matrixelemente des Ortsoperators \mathbf{r} ausgedrückt werden, wenn man die Relation $\mathbf{p} = \frac{im}{\hbar} [\mathcal{H}_{\text{el}}, \mathbf{r}]$ ausnutzt.
- Um mit der Delta-Distribution umzugehen, gehen Sie in der Summe über \mathbf{k} zum Kontinuums-limes über, nutzen Sie die Dispersionsrelation des Photons und berechnen Sie das resultierende Integral.

- $\int_0^\infty r^n e^{-\lambda r} dr = (-1)^n \frac{d^n}{d\lambda^n} \int_0^\infty e^{-\lambda r} dr .$