



Theoretische Festkörperphysik II

SS06, 160303

Dozent: Jürgen König Übungen: B. Kubala und M. Braun

Übungsblatt 4 Besprechung: Mittwoch, den 05.07.06; 16:00 in NB 6/73

Aufgabe 8: Bogoljubow-Transformation

Der effektive Hamilton Operator

$$H = \varepsilon a^\dagger a + \varepsilon b^\dagger b - \Delta b a - \Delta^* a^\dagger b^\dagger \quad (1)$$

enthält Fermionen in zwei Zuständen a und b , d.h. $\{a, b\} = 0$, $\{a^\dagger, a\} = 1$ usw. Er soll diagonalisiert werden mit der unitären Transformation

$$\alpha^\dagger = u^* a^\dagger - v b \quad \text{und} \quad \beta^\dagger = u^* b^\dagger + v a \quad (2)$$

- (a) Auch α und β sollen Fermionen sein. Zeigen Sie, dass daraus $|u|^2 + |v|^2 = 1$ folgt.
- (b) Um ihr Wissen über lineare Algebra zu benutzen, schreiben Sie den Hamiltonoperator in die Matrixdarstellung

$$H = [a^\dagger, b] \cdot \begin{bmatrix} \varepsilon & -\Delta^* \\ -\Delta & -\varepsilon \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} a \\ b^\dagger \end{bmatrix} + \text{const.} \quad (3)$$

um, und bestimmen Sie den konstanten Term.

- (c) Diagonalisieren Sie den Hamiltonoperator, und finden Sie die normierte Eigenbasis.
Tip: Versuchen Sie u reell zu wählen, und definieren Sie gegebenenfalls $\Delta = |\Delta| \cdot e^{i\phi}$.

Aufgabe 9: Supraleitender Ring

Die Grundlage der Ginzburg-Landau Theorie besteht in der Annahme, dass ein supraleitendes Kondensat mittels einer makroskopischen Wellenfunktion $\Psi(\vec{r})$ beschrieben werden kann. Betrachten wir einen dünnen supraleitenden Ring mit Radius r in einem magnetischen Vektorpotential $\mathbf{A} = A\hat{\phi}$. Die Wellenfunktion des Kondensates in Zylinderkoordinaten ist in diesem Fall gegeben durch

$$\Psi(\phi) = \Psi_0 e^{in\phi}, \quad (4)$$

wobei Ψ_0 (=Dichte des Kondensates) innerhalb des Ringes konstant ist, und ausserhalb des Ringes verschwindet.

- (a) Warum kann n nur die Werte $n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ annehmen?
- (b) Berechnen Sie den supraleitenden Strom im Ring mittels

$$\mathbf{J}_s = \frac{e^* \hbar}{2m^* i} (\Psi^\dagger \nabla \Psi - \Psi \nabla \Psi^\dagger) - \frac{e^{*2}}{m^*} \Psi \Psi^\dagger \mathbf{A} \quad (5)$$

- (c) Die Wellenfunktion erfüllt die Schrödinger Gleichung

$$E \Psi = \frac{1}{2m^*} \left(\frac{\hbar}{i} \nabla - e^* \mathbf{A} \right)^2 \Psi \quad (6)$$

Ausgehend von der Bedingung, dass das Kondensat immer den niedrigst möglichen Energieeigenzustand wählt, skizzieren Sie n als Funktion des magnetischen Flusses $\Phi = \int \mathbf{B} da$ durch den Ring. Tip: Satz von Stokes.

Aufgabe 10: Ein Vortex im Supraleiter

Betrachten wir einen unendlich ausgedehnten Supraleiter mit der Wellenfunktion

$$\Psi(r, \phi, z) = \Psi_0 e^{in\phi}, \quad (7)$$

ohne äusseres magnetisches Feld.

- (a) Warum kann die konstante Kondensatsdichte bei $r = 0$ eigentlich nicht stimmen?
- (b) Berechnen und zeichnen die das Stromvektorfeld \mathbf{J}_s .
- (c) Zeigen Sie, dass ausserhalb des Vortexkerns $\nabla \times \mathbf{J}_s \propto \mathbf{B} = 0$.
- (d) Zeigen Sie unter Mithilfe des Satzes von Stokes, dass sich ein Magnetfeld \mathbf{B} im Kern des Vortex befindet.
- (e) Verständnissfragen zu topologischen Defekten
 - (e.1) Überlegen Sie sich, dass ein $n = 1$ Vortex stabil ist, wenn es hinreichend viel Energie kostet, die Dichte des supraleitenden Kondensates zu ändern.
 - (e.2) Zeigen Sie anhand des Stromvektorfeldes, dass sich zwei $n = 1$ Vortices zu einem $n = 2$ Vortex addieren können.
 - (e.3) Da ein $n = 2$ Vortex in zwei $n = 1$ Vortices zerfallen kann, warum sind nur $n = 1$ Vortices beobachtbar?