

Übung 11 für Theoretische Festkörperphysik im WS 2012

Britta Aufgebauer (britta@physik.uni-wuppertal.de D.10.05)
 Yahya Öz (yahya_oez@msn.com G.11.07)
 Abgabe: 09.01.2013

Besprechung: 11.01.2013

1. Ginzburg-Landau Theorie (10 Punkte)

Ginzburg und Landau haben die Existenz einer Wellenfunktion $\psi(\vec{r})$ postuliert, welche Supraleitfähigkeit beschreibt,

$$|\psi(\vec{r})|^2 = n_s(\vec{r}),$$

wobei $n_s(\vec{r})$ die Dichte der supraleitenden Teilchen (Masse m^* , Ladung e^*) ist. Für die Enthalpiedichte machten sie den Ansatz

$$g_s(T, \vec{H}) = g_n(T, 0) + a|\psi(\vec{r})|^2 + \frac{b}{2}|\psi(\vec{r})|^4 + \frac{\left| \left(\frac{\hbar}{i} \vec{\nabla} - \frac{e^*}{c} \vec{A}(\vec{r}) \right) \psi(\vec{r}) \right|^2}{2m^*} + \frac{\vec{B}^2}{8\pi} - \frac{\vec{B}\vec{H}}{4\pi}.$$

$g_n(T, 0)$ ist die Enthalpiedichte für die normalleitenden Zustände. $\vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A}(\vec{r})$ ist das Magnetfeld im Supraleiter. Die Enthalpie hängt von der Temperatur und dem externen Magnetfeld \vec{H} ab. Die Bedingung, dass die Enthalpie $G = \int_V d^3r g_s(\vec{r})$ minimal ist, führt zur Thermodynamik der supraleitenden Zustände.

- Betrachte zunächst den Fall $\vec{A}(\vec{r}) = 0$ und $\psi(\vec{r}) = \text{const.} \neq 0$ und berechne a und b in Abhängigkeit von $n_s(\vec{r})$ und dem kritischen Feld H_c .
- Um die Effekte von Oberflächen zu analysieren lassen wir nun räumliche Variationen von $\psi(\vec{r})$ und $\vec{A}(\vec{r}) \neq 0$ zu. Zeige, dass aus der Variation von G bezüglich $\psi^*(\vec{r})$ und $\vec{A}(\vec{r})$

$$\frac{\left(\frac{\hbar}{i} \vec{\nabla} - \frac{e^*}{c} \vec{A}(\vec{r}) \right)^2}{2m^*} \psi(\vec{r}) + a\psi(\vec{r}) + b|\psi(\vec{r})|^2 \psi(\vec{r}) = 0, \quad (1)$$

$$\vec{j}_s := \frac{\hbar e^*}{2im^*} \left(\psi^*(\vec{r}) \vec{\nabla} \psi(\vec{r}) - \psi(\vec{r}) \vec{\nabla} \psi^*(\vec{r}) \right) - \frac{e^{*2}}{cm^*} |\psi(\vec{r})|^2 \vec{A}(\vec{r}) = \frac{c}{4\pi} \vec{\nabla} \times (\vec{B} - \vec{H}) \quad (2)$$

folgt.

- Betrachte einen Supraleiter bei $x > 0$ und einen Normalleiter bei $x < 0$. Die Gleichung (1) wird zu einer eindimensionalen Differentialgleichung. Setze

$$f(x) = \frac{\psi(x)}{|\psi(\infty)|}$$

und löse die Differentialgleichung mit dem Ansatz $f(x) = A \exp(\alpha(x - x_0))$. Berechne A, α, x_0 .

2. Bogoliubov-Transformation (10 Punkte)

Betrachte den folgenden nichtdiagonalen Hamiltonoperator in Impulsdarstellung:

$$\mathbf{H} = \sum_{k,\sigma} \epsilon_k \mathbf{c}_{k,\sigma}^\dagger \mathbf{c}_{k,\sigma} - \Delta \sum_k \left(\mathbf{c}_{-k,\downarrow} \mathbf{c}_{k,\uparrow} + \mathbf{c}_{k,\uparrow}^\dagger \mathbf{c}_{-k,\downarrow}^\dagger \right) + \frac{V\Delta^2}{g},$$

wobei Δ und g Konstanten und $\mathbf{c}_{k,\sigma}^\dagger$ und $\mathbf{c}_{k,\sigma}$ fermionische Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren mit $\sigma = \uparrow, \downarrow$ sind. Also ist

$$\left\{ \mathbf{c}_{k,\sigma}, \mathbf{c}_{k',\sigma'}^\dagger \right\} = \delta_{kk'} \delta_{\sigma\sigma'},$$

wobei der Antikommutator definiert ist durch

$$\{ \mathbf{A}, \mathbf{B} \} = \mathbf{AB} + \mathbf{BA}.$$

Alle anderen Antikommutatoren sind 0.

(a) Zeige, dass die Operatoren

$$\begin{aligned}\alpha_k &= u_k \mathbf{c}_{k,\uparrow} - v_k \mathbf{c}_{-k,\downarrow}^\dagger \\ \beta_k &= u_k^* \mathbf{c}_{-k,\downarrow}^\dagger - v_k^* \mathbf{c}_{k,\uparrow}\end{aligned}$$

die Relationen

$$\begin{aligned}\{\alpha_k, \alpha_{k'}^\dagger\} &= \{\beta_k, \beta_{k'}^\dagger\} = (|u_k|^2 + |v_k|^2) \delta_{kk'}, \\ \{\alpha_k, \alpha_{k'}\} &= \{\beta_k, \beta_{k'}\} = \{\alpha_k, \beta_{k'}\} = \{\alpha_k^\dagger, \beta_{k'}^\dagger\} = 0.\end{aligned}$$

Unter welcher Bedingung sind also α_k und β_k fermionische Vernichter?

- (b) Gib die vier \mathbf{c} -Operatoren ausgedrückt durch α und β an.
- (c) u_k und v_k seien nun reell. Gib \mathbf{H} ausgedrückt durch α und β an.
- (d) Was müssen nun u_k und v_k erfüllen, damit \mathbf{H} diagonal ist?
- (e) Nutze nun die Bedingungen aus (a) und (d) zur Berechnung von u_k und v_k und schreibe \mathbf{H} so einfach, wie möglich.