

Zusammenfassung vom 21.01.2011

q.m. Strom-
Operator

$$\vec{j}_s = \frac{q}{4m} (\psi \vec{p}^* \psi^* + \psi^* \vec{p} \psi)$$

mit $\vec{p} = \frac{\hbar}{i} \vec{\nabla} - q\vec{A} \quad \vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A} \quad q = -2e$

$$\rightarrow \vec{j}_s = -\frac{2e}{4m} \left[\Phi_{\text{BCS}} \left(-\frac{\hbar}{i} \vec{\nabla} + 2e\vec{A} \right) \Phi_{\text{BCS}}^* + \Phi_{\text{BCS}}^* \left(\frac{\hbar}{i} \vec{\nabla} + 2e\vec{A} \right) \Phi_{\text{BCS}} \right]$$

mit $|\Phi_{\text{BCS}}\rangle = e^{i\varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots)} |\Phi_{\text{BCS}}(0)\rangle \quad \vec{\nabla} = \sum_{\nu} \vec{\nabla}_{\vec{R}_{\nu}}$

$$\rightarrow \vec{j}_s = -\frac{e}{2m} \left[4e\vec{A} |\Phi_{\text{BCS}}(0)|^2 + 2\hbar |\Phi_{\text{BCS}}(0)|^2 \sum_{\nu} \vec{\nabla}_{\vec{R}_{\nu}} \varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots) \right]$$

Stromdichte $\rightarrow \vec{j}_s = -\left[\frac{e^2 n_s}{m} \vec{A} + \frac{e\hbar n_s}{2m} \sum_{\nu} \vec{\nabla}_{\vec{R}_{\nu}} \varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots) \right] \quad \text{mit} \quad |\Phi_{\text{BCS}}(0)|^2 = \frac{n_s}{2}$

Umlauf-
Integral

$$\oint_{C_F} \vec{j}_s \cdot d\vec{s} = -\frac{e^2 n_s}{m} \oint_{C_F} \vec{A} \cdot d\vec{s} - \frac{e\hbar n_s}{2m} \sum_{\nu} \oint_{C_F} \vec{\nabla}_{\vec{R}_{\nu}} \varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots) \cdot d\vec{s}$$

\rightarrow *Integration über geschlossenen Weg C_F , der eine Fläche F umschließt und vollständig im Innern des Supraleiters liegt*

- für stationären Zustand muss die Wahrscheinlichkeitsdichte $|\Phi_{\text{BCS}}|^2$ eindeutig definiert sein
- Phase θ von $|\Phi_{\text{BCS}}|^2$ darf sich pro Umlauf nur um ein Vielfaches von 2π ändern

**Phasen-
beziehung**

→
$$\sum_v \oint_{C_F} \vec{\nabla}_{\vec{R}_v} \varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots) \cdot d\vec{s} = \Delta\theta = 2\pi N, \quad N \in \mathbb{Z}$$

→
$$\oint_{C_F} \vec{j}_s \cdot d\vec{s} + \frac{e^2 n_s}{m} \oint_{C_F} \vec{A} \cdot d\vec{s} = \frac{e\hbar n_s}{2m} 2\pi N = \frac{e\hbar n_s}{2m} N, \quad N \in \mathbb{Z}$$

Flussquantum

$$\phi_0 = \frac{h}{2e} = 2.0678 \cdot 10^{-15} \text{ T m}^2$$

mit
$$\oint_{C_F} \vec{A} \cdot d\vec{s} \stackrel{\text{Stokes}}{=} \int_F \vec{\nabla} \times \vec{A} \cdot d\vec{F} = \int_F \vec{B} \cdot d\vec{F}$$

Stromdichte

→
$$\frac{m}{e^2 n_s} \oint_{C_F} \vec{j}_s \cdot d\vec{s} + \int_F \vec{B} \cdot d\vec{F} = N \phi_0, \quad N \in \mathbb{Z}$$

Flussquantisierung

→
$$\int_F \vec{B} \cdot d\vec{F} = N \phi_0, \quad N \in \mathbb{Z} \quad \text{da } \vec{j}_s = 0 \text{ im Innern eines Supraleiters}$$

→ *der magnetische Fluss durch einen supraleitenden Ring ist quantisiert!*

Ginzburg-Landau-Parameter $\kappa = \frac{\Lambda_L}{\xi_{\text{coh}}}$ $\kappa < 1$: *Typ I Supraleiter*
 $\kappa > 1$: *Typ II Supraleiter*

Typ I
Supraleiter
($\kappa < 1$)

besitzen ein kritisches Magnetfeld:

$B < B_{\text{crit}}$: *Meissner-Ochsenfeld-Effekt*

Typ II
Supraleiter
($\kappa > 1$)

besitzen zwei kritische Magnetfelder:

$B < B_{c1}$: *Meissner-Phase (Meissner-Ochsenfeld-Effekt)*

$B_{c1} < B < B_{c2}$: *Shubnikov-Phase (= Vortex-Zustand)*

→ *Magnetfeld kann in den Supraleiter eindringen in Form von regelmäßig angeordneten Flusslinien (Vortex, plural Vortices), die genau ein Flussquantum ϕ_0 enthalten.*

→ *Abrikosov-Gitter*

→ *der Supraleiter besteht also aus klar abgegrenzten supraleitenden (ohne magn. Fluss) und normal leitenden (mit quantisiertem magn. Fluss) Gebieten*

→ *B_{c1} ist häufig sehr klein, dafür kann B_{c2} bis zu 100 T betragen → technische Anwendungen!*

kritisches Feld B_{crit}
$$\Delta E_{\text{kond}} = \frac{1}{2\mu_0} B_{\text{crit}}^2 \pi \xi_{\text{coh}}^2$$

→ *ist definiert über die Kondensationsenergie, d.h. entspricht der maximalen magn. Feldenergie, die durch Kondensation von Cooper-Paaren kompensiert werden kann*

Abschätzung für B_{c1}
$$B_{c1} = B_{\text{crit}} \frac{\xi_{\text{coh}}}{\Lambda_L} = \frac{\phi_0}{\pi \Lambda_L^2}$$

→ *entspricht dem Feld, bei dem gerade ein Flussquantum ϕ_0 in den Supraleiter eindringen kann*

Abschätzung für B_{c2}
$$B_{c2} = B_{\text{crit}} \frac{\Lambda_L}{\xi_{\text{coh}}} = \frac{\phi_0}{\pi \xi_{\text{coh}}^2}$$

→ *entspricht dem Feld, bei dem ein Flussquantum ϕ_0 nur noch so viel Platz beansprucht wie der minimale supraleitende Bereich*

Abschätzung der kritischen Felder

$$\sqrt{B_{c1} B_{c2}} = B_{\text{crit}}$$

für $\kappa < 1$ → $B_{c2} < B_{c1}$ → *nur ein kritisches Feld: B_{c1}*
 → *Typ I Supraleiter*

für $\kappa > 1$ → $B_{c2} > B_{c1}$ → *zwei kritische Felder: B_{c1}, B_{c2}*
 → *Typ II Supraleiter*