

Zusammenfassung vom 27.01.2012

Kohärenzlänge *Cooper-Paar-Bindungsenergie* $2\Delta \rightarrow$ *Impulsunschärfe, die über Heisenberg-Unschärfe-Relation einer Ortsunschärfe, bzw. räumliche Ausdehnung entspricht* \rightarrow *Kohärenzlänge* ξ_{CP}

$$2\Delta = \delta E = \delta \left(\frac{p^2}{2m} \right) = \frac{p_F}{m} \delta p \quad \rightarrow \quad \delta x \geq \frac{\hbar}{\delta p} = \frac{\hbar p_F}{2m\Delta} = \frac{\hbar^2 k_F^2}{2m\Delta} = \xi_{\text{CP}}$$

$$\xi_{\text{CP}} = \frac{\hbar^2 k_F}{2m\Delta} = \frac{E_F}{k_F \Delta} \quad \text{Kohärenzlänge des Cooper-Paar: } \xi_{\text{CP}} \approx 1 \mu\text{m}$$

Bemerkung: *für die Kohärenzlänge eines Supraleiters gilt:* $\xi_{\text{coh}} \geq \xi_{\text{CP}}$

Cooper-Paar-Konzentration

$$\Delta/E_F = 10^{-4} \cong n_s/n_n \quad \rightarrow \quad n_s = 10^{19} \text{ cm}^{-3}$$

\rightarrow *$\sim 10^6$ Cooper-Paare innerhalb von ξ_{CP}*

\rightarrow *Wechselwirkung zwischen Cooper-Paaren*

Temperaturabhängigkeit der Bandlücke $\Delta(T)$

betrachten zunächst bei $T = 0$ die Bestimmungsgleichung für die Energielücke $\Delta(T = 0)$:

$$\Delta = V_0 \sum_{\bar{k}'} u_{\bar{k}'} v_{\bar{k}'} = \frac{1}{2} V_0 \sum_{\bar{k}} \Delta/E_{\bar{k}}$$

$$\text{mit } \sum_{\bar{k}} \Rightarrow Z(E_F^0) \int_{\text{Kugelschale } \pm \hbar\omega_D} dE \quad \rightarrow \quad 1 = \frac{1}{2} V_0 \sum_{\bar{k}} \frac{1}{E_{\bar{k}}} = \frac{1}{2} V_0 Z(E_F^0) \int_{-\hbar\omega_D}^{\hbar\omega_D} \frac{d\xi}{\sqrt{\xi_{\bar{k}}^2 + \Delta^2}}$$

Bestimmungsgleichung der Bandlücke

$$\rightarrow \frac{1}{V_0 Z(E_F^0)} = \frac{1}{2} \int_{-\hbar\omega_D}^{\hbar\omega_D} \frac{d\xi}{\sqrt{\xi_{\vec{k}}^2 + \Delta^2}} = \int_0^{\hbar\omega_D} \frac{d\xi}{\sqrt{\xi_{\vec{k}}^2 + \Delta^2}}$$

Einbezug der Fermi-Verteilung ($T \neq 0$)

$$\frac{1}{V_0 Z(E_F^0)} = \int_0^{\hbar\omega_D} \frac{d\xi}{\sqrt{\xi_{\vec{k}}^2 + \Delta^2}} \left[1 - 2f\left(\sqrt{\xi_{\vec{k}}^2 + \Delta^2} + E_F^0, T\right) \right]$$

\rightarrow Faktor 2, da beide Elektronen im Cooper-Paar berücksichtigt werden müssen

\rightarrow [1-2f] beschreibt die leeren Zustände oberhalb von E_F^0

temperaturabhängige Bandlücke (implizite Gleichung)

$$\frac{1}{V_0 Z(E_F^0)} = \int_0^{\hbar\omega_D} \frac{d\xi}{\sqrt{\xi_{\vec{k}}^2 + \Delta^2}} \tanh\left(\frac{\sqrt{\xi_{\vec{k}}^2 + \Delta^2}}{2kT}\right) \rightarrow \Delta(T)$$

Suprastrom

$$\vec{j}_s = -n_s e \vec{v}_s = -n_s e \frac{\vec{p}_s}{m} = -n_s e \frac{\hbar \vec{K}}{m} \rightarrow \vec{K} = -\frac{m}{\hbar n_s e} \vec{j}_s$$

Cooper-Paar bei Stromfluss

$$\rightarrow (\vec{k} + \vec{K} \uparrow, -\vec{k} + \vec{K} \downarrow)$$

\rightarrow Stromfluss bewirkt im Cooper-Paar Impulsänderung um $2\vec{K}$

**Wellenfunktion
des Cooper-
Paares bei
Stromfluss**

$$\psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2) = \frac{1}{2L^3} \sum_{\vec{k}} g(\vec{k}) e^{i(\vec{k}+\vec{K})\vec{r}_1} e^{i(-\vec{k}+\vec{K})\vec{r}_2} = \frac{1}{2L^3} \sum_{\vec{k}} g(\vec{k}) e^{i\vec{K}\cdot(\vec{r}_1+\vec{r}_2)} e^{i\vec{k}\cdot(\vec{r}_1-\vec{r}_2)}$$

→ $\psi(\vec{r}_1, \vec{r}_2) = e^{i2\vec{K}\cdot\vec{R}} \psi(\vec{K} = 0, \vec{r}_1, \vec{r}_2)$ mit $\vec{R} = \frac{1}{2}(\vec{r}_1 + \vec{r}_2)$

**BCS-Grundzu-
stand bei
Stromfluss**

→ $|\Phi_{\text{BCS}}\rangle = \left(\prod_{\nu} e^{i\vec{K}\cdot\vec{R}_{\nu}} \right) |\Phi_{\text{BCS}}(0)\rangle = e^{i\varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots)} |\Phi_{\text{BCS}}(0)\rangle$

mit $\varphi(\vec{R}_1, \vec{R}_2, \vec{R}_3, \dots) = \vec{K} \cdot \sum_{\nu} \vec{R}_{\nu}$

**q.m. Strom-
Operator**

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

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

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

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

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

Stromdichte

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

Umlauf-Integral

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

- *Integration über geschlossenen Weg C_F , der eine Fläche F umschließt und vollständig im Innern des Supraleiters liegt*
- *stationären Zustand: Wahrscheinlichkeitsdichte $|\Phi_{BCS}|^2$ eindeutig definiert*
- *Phase θ von $|\Phi_{BCS}|^2$ ändert sich pro Umlauf nur um ein Vielfaches von 2π*

**Phasen-
beziehung**

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

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

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

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

Flussquantisierung

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

- *magnetischer Fluss durch supraleitenden Ring ist quantisiert!*