

Strom von Elektronen an Phononen

Lytterschw: • räuml. zeitl. Modulation der Kristallstruktur

• Übergänge von Elestr. von einem Block-Zustand in andere

$$\vec{k}' - \vec{k} = \vec{q} + \vec{k}_{ph}$$

• mit Energie der Elestr. um $\pm \hbar \omega_{ph}$ (\pm : Phonon ^{absorbiert} emittiert)

Mittlere Phonon-Besetzung im Fern. gg:

$$n_s(\vec{k}) = \frac{1}{e^{\frac{\hbar \omega_s(\vec{k})}{kT}} - 1} \quad (\text{Zusatz mit } c_s(\vec{k}))$$

$T \gg \Theta_D$: $n_s(\vec{k}) \approx \frac{kT}{\hbar \omega_s(\vec{k})} \approx \frac{T}{\Theta_D}$

Streuwahrscheinlichkeit für Elestron: $\frac{1}{\tau_{ph}} \sim T$

$T \ll \Theta_D$: ohne Richtung $\frac{1}{\tau_{ph}} \sim T^5$

Stoßelbsterung

Streuquerschnitt im Allg. unabh. von T: $\frac{1}{\tau_{ph}} = \text{const}$

Annahme: Streuprozesse unabh. voneinander

$$\frac{1}{\tau} = \frac{1}{\tau_{ph}} + \frac{1}{\tau_0} \Rightarrow \rho = \rho_{ph}(T) + \rho_0 \quad \text{Matthiessensche Regel}$$

ρ_0 : Restwiderstand ($\rho_0 = \rho(T \rightarrow 0)$)

$$\rho_{ph} = \begin{cases} T^5 & T \ll \Theta_D \\ T & T \gg \Theta_D \end{cases}$$

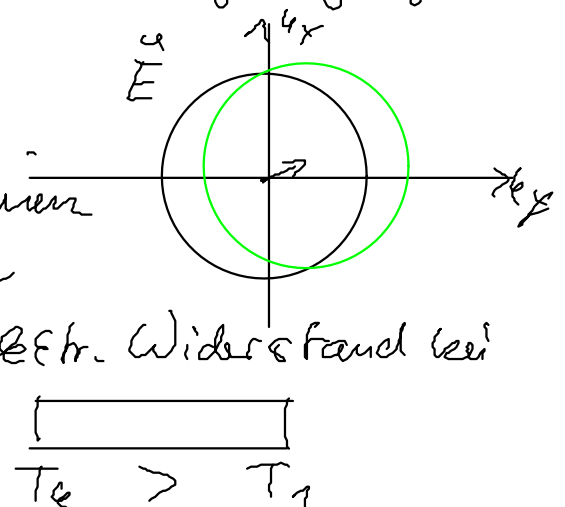
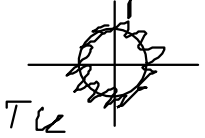
Bem. ① ρ -Beitrag durch Verunreinigungen

- $\rho = \text{const}$ nur für ungerichtete Verunreinigungen
 - ungericht. Verunr. z.B. Fe in Cu: Anstieg von $\rho(T)$ für $T \rightarrow 0$
- \Rightarrow „Londo-Effekt“

② T^5 -Gesetz

• für $T \ll \Theta_D$: nur Phononen mit kleinen k_{ph} angeregt, die entsprechenden

Streuprozesse tragen wenig zum Elestr. Widerstand bei



$$T_2 > T_1$$

aber beim Wärmetransport wichtig, deshalb Wider-
Frans-Geräte stark verleiht für $\nabla \times \mathbf{E}_D$

- ③ Faustregel: reine Metalle $\alpha^{el} \gg \alpha^{ph}$
 amorphe Metalle, Legierungen $\alpha^{el} \lesssim \alpha^{ph}$

9.5 Elektron-Elektron-Wechselwirkung

Wichtig: vollkommener Vernachlässigt: 1. EL-Näherung (unabh. EleEtr.)

Wichtig: EL-EL-Stöße unwahrscheinlich wegen Pauli-Prinzip

Zwei-Stöße von EL-EL bei $T=0$

$$E_1 + E_2 = E_1' + E_2' \quad \vec{k}_1 + \vec{k}_2 = \vec{k}_1' + \vec{k}_2' + \vec{q}$$

- angenommen: EL 1 hat $E_1 > E_F$, dann $E_2 < E_F$

Zustände mit E_1' und E_2' dürfen nicht besetzt sein, d.h.

$$E_1' > E_F \quad E_2' > E_F$$

- Nur Elektronen aus Schale

$|E_1 - E_F|$ können als Streuparame-

ter für EL₁ auftreten, also Bruchteil

$$\frac{E_1 - E_F}{E_F}$$

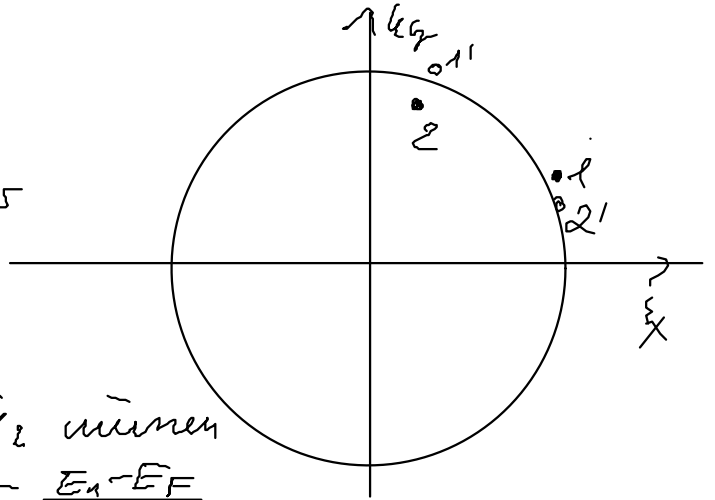
- Streuvektoren $k_1' - k_1$ und $k_2' - k_2$ müssen
 gleich lang sein \Rightarrow weiterer Faktor $\frac{E_1 - E_F}{E_F}$

- bei fermionischer Auffüllung der Fermifläche ($T > 0$):

$$\frac{E_1 - E_F}{E_F} \approx \frac{kT}{E_F}$$

\Rightarrow Streuung reduziert durch Phasenraum: Faktor $\left(\frac{kT}{E_F}\right)^2$

bei 10K: $\approx 10^{-6}$ bis 10^{-2}



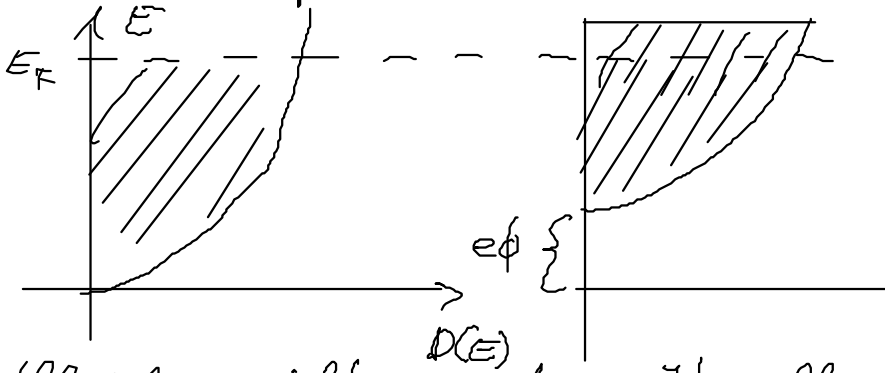
Fazit: EL-EL-Streuung im Allgemeinen nicht beobachtbar

gilt $\left\{ \begin{array}{l} \text{reine Metalle, relativ tiefe Temperaturen} \\ \text{oder: Metalle mit relativ kleiner eff. Fermi-Temperatur} \end{array} \right.$
 „Schwer-Fermion-Systeme“

- Weiteres Grund für Vernachlässigung der EL-EL-WW:
 Bew. eines Elektrons wird durch andere EleEtr. „abgesättigt“

Elektronische Abschirmung

lokales Stoßpotential $e\phi$ mit $|e\phi| \ll E_F$



$$T=0, \mu = E_F$$

Gleichgewicht, so dass überall $\mu = \text{const}$ das heißt

→ neg. Stoßpot. (für angebracht) Elektronen müssen abfließen aus K^+ -Ber.
 pos. zufließen in

→ K^+ -Stoßpotential wird **abgeschwächt**

• Wenn resultierendes Potential langsam variiert im Vergleich zu λ_F^{-1} : Halbleit. Näherung

$$\nabla^2 \phi = -\frac{\rho}{\epsilon_0} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Delta u = \frac{e^2}{\epsilon_0} D(E_F) \phi \quad \text{mit } \Delta u = D(E_F) e \cdot \phi \text{ Poisson-Gl.}$$

sphärische Symmetrie: $\nabla^2 = \frac{d^2}{dr^2} + \frac{2}{r} \frac{d}{dr}$

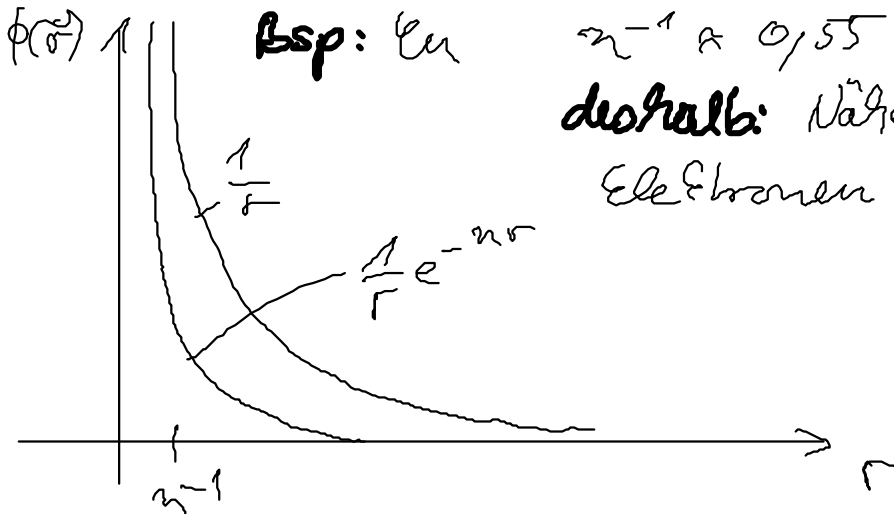
Lösung: $\phi(r) = \frac{e}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^{-\kappa r}}{r}$ mit $\kappa = e \sqrt{\frac{D(E_F)}{\epsilon_0}}$

κ^{-1} : Thomas-Fermi-Abschirmungslänge

$r \ll \kappa^{-1}$: $\phi(r) \sim \frac{1}{r}$ Potential einer Punktladung

$r > \kappa^{-1}$: $\phi(r)$ ist abgeschwächtes Potential

Bsp: Cu $\kappa^{-1} \approx 0,55 \text{ \AA}$



deshalb: Näherung "fast frei"
 Elektronen häufig gute Näherung

9.6 Quanteneffekte im elektronischen Transport

- ① Ladung des Elektrons ist quantisiert: $e = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ As}$
 Ladungsenergie eines Kondensators: $E = \frac{Q^2}{2C}$ C : Kapazität
 Nanostruktur: $E = \frac{e^2}{2C}$ kann relevante Energie werden
 "Einzel-Elektron-Transistor"

- ② Elektronen können miteinander interferieren

Aharonov-Bohm-Effekt:

Freie Elektronen im Magnetfeld: $\mathcal{H} = \frac{1}{2m} (\vec{p} + e\vec{A})^2$

\vec{A} : Vektorpot. $\vec{B} = \text{rot } \vec{A}$

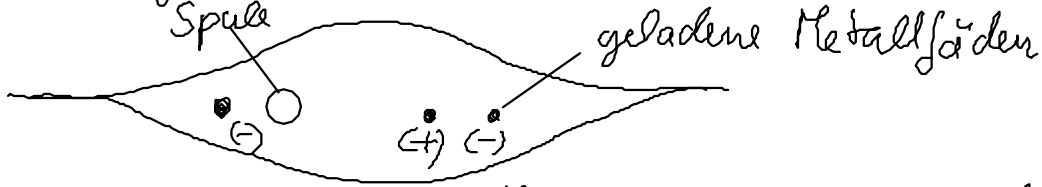
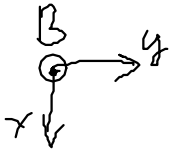
\vec{B} Phasenverschiebung der Elektronenbahn der Teilchen

$$A \rightarrow B: \Delta \varphi_{AB} = \frac{2\pi e}{\hbar} \int \vec{A} d\vec{l}$$

"AB-Effekt" auch dann, wenn Läng der Bahn überall $B=0$.

Class. Experiment

freie Elektronen im Vakuum



Spule sehr lang im Inneren $\vec{B} = \text{const}$, außen $\vec{B} = 0, \vec{A} \neq 0$

\Rightarrow Interferenzmuster

$x > 0: \Delta \varphi_{AB} > 0$ für $x < 0: \Delta \varphi_{AB} < 0$

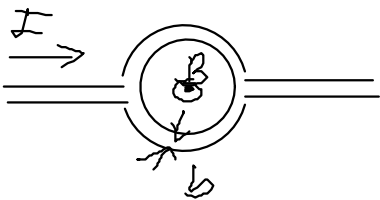
geschlossene Bahn: F : vom Weg umschlossene Fläche

$$\Delta \varphi = \frac{2\pi e}{\hbar} \oint \vec{A} d\vec{l} = \frac{2\pi e}{\hbar} \int \vec{B} dF = \frac{2\pi e}{\hbar} \oint$$

\oint : magnetischer Fluss durch F

- Periodizität mit $\phi = \frac{h}{2e}$ des Interferenzmusters (Voraus. Kohärenz)

Kohärente Elektronen in Metallen!



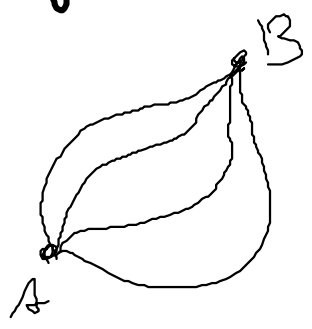
dünne Metallring $\phi \sim 1 \mu\text{m}$, Breite $b \approx 50 \mu\text{m}$

notwendig: tiefe Temp., da inelastische

Stoßprozesse z.B. von Phononen, Kohärenz zerstören

Bewertenswert: elast. z.B. an unmag. Störstellen oder Oberflächen, zerstören Kohärenz nicht

Sinksferen in mikroskopischen Metallen



Sinksferen an verschiedenen Plätzen umfallen nicht heraus.



Interferenz von zwei zeit-
umkehrinvarianten Wegen
für $A=B$, führt zu Anstieg
von $\rho(T)$ zu tiefer Temp.

$A=B$: erhöhte Rückkehrwahrscheinlichkeit \Leftrightarrow erhöhtes $\rho(T)$

zusätzliche Phasenverschiebung

negativer Magnetowiderstand $\rho(B)$ für größer werd. B .

Wenn $b \propto \epsilon_F^{-1}$ wird: Nanostrukturen als Wellenleiter
für Elektronen (analog zu Wellenleiter, Glasfasern)