

x vörző hővezetés eredete

Legtöbb esetben azt gondoljuk: e-pl. hővezetés.

Kísérleti bizonyíték már a BCS elmélet előtt: izotóp effektus

$T_c \propto \frac{1}{\sqrt{M}}$ atommag tömege (ugyanazon elem különböző izotópjaira)

$\frac{1}{2} M \omega^2 = \text{const.}$ (oscillátor energiaja)

$\omega \propto \frac{1}{\sqrt{M}}$ izotóp effektus: $T_c \propto \omega$
↑
foton felül

Elektron-foton hővezetés a Thomas-Fermi-modellben

Lásd: Milfiz III. jegyzet (Kisvándor István)

vagy pl. Ashcroft - Mermin, Chapter 26, Phonons in Metals

Csupán el-el:

mivel ω -függés az pillanatnyi
↓

$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r} \rightarrow V(q) = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{e^2}{q^2}$

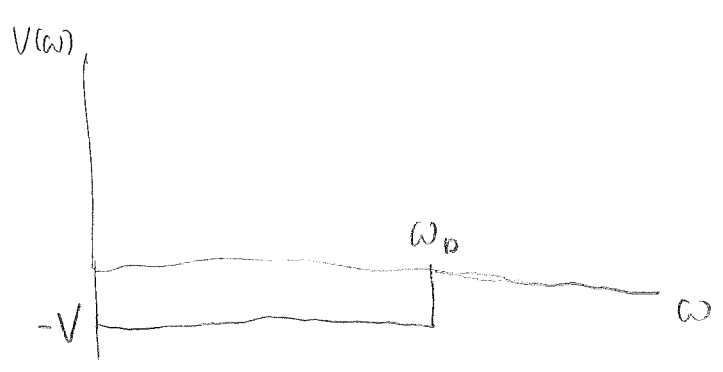
Az elektron-foton k.h. hatását a dielektrikus állandóba építjük be: Effektív el-el k.h.:

$V(q, \omega) = \frac{e^2}{\epsilon_0 \epsilon(q, \omega) q^2}$

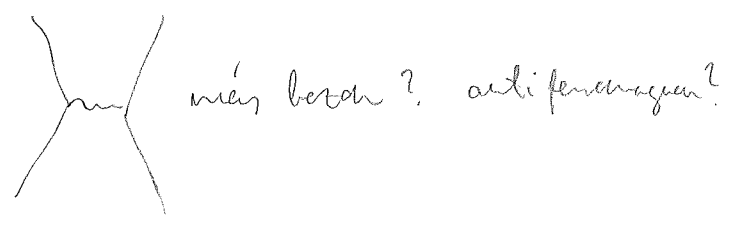
$$V(q, \omega) = \underbrace{\frac{1}{\epsilon_0} \frac{q^2}{q^2 + k_{TF}^2}}_{\text{ásványított CV pillanatosság}} + \underbrace{\frac{1}{\epsilon_0} \frac{q^2}{q^2 + k_{TF}^2} \cdot \frac{\omega q^2}{\omega^2 - \omega_q^2}}_{\text{el-ph, retardált}}$$



Modell - pot.:



Túlvezékelés, retardáció



Inveztálás: $\frac{4\pi e^2}{q^2} \rightarrow \frac{1}{\epsilon} \frac{4\pi e^2}{q^2}$

$$\epsilon = 1 - \frac{4\pi}{q^2} (\chi_{el} + \chi_{ion}) = 1 + \frac{k_0^2}{q^2} - \frac{\Omega_{pe}^2}{\omega^2}$$

\downarrow TF \downarrow el. plazma frekv.
 \downarrow

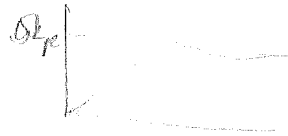
$$\underline{P} = \chi \underline{E}$$

$$\frac{1}{\epsilon} \frac{4\pi e^2}{q^2} = \frac{4\pi e^2}{q^2 + k_0^2 \left(1 - \frac{\Omega_{pe}^2 q^2}{q^2 + k_0^2} \frac{1}{\omega^2} \right)}$$

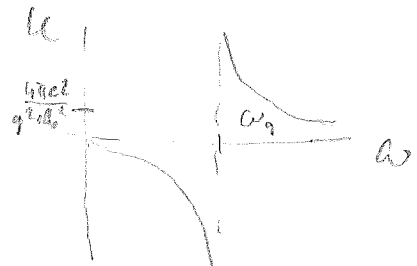
$$\frac{\Omega_{pe}^2 q^2}{q^2 + k_0^2} = \omega_{qf}^2 \text{ fonon frekv.}$$

$$q \rightarrow \infty \quad \omega_{qf} \rightarrow \Omega_{pe}$$

$$q \rightarrow 0 \quad \omega_{qf}^2 \propto \frac{\Omega_{pe}^2}{k_0^2} q^2$$



$$U^{eff}(q) = \frac{4\pi e^2}{q^2 + k_0^2} \frac{\omega^2}{\omega^2 - \omega_{qf}^2}$$



Tirítai báz, túlárazódás, retardáció

Törvénnyel aff. hely.

Dielektromos állandó TF - modellben:

Szám: 4. számítás (2)
 Elektrod: hirt. Fermi-gáz
 $\mu = e|\phi| = \frac{\hbar^2}{2m} (3\pi^2 n_e)^{2/3}$
 elektronok hőmérsékletét.

$$\epsilon(q, \omega)^{-1} = \frac{\omega^2 q^2}{\omega^2 (q^2 + k_{TF}^2) - \omega_{ip}^2 q^2}$$

$$k_{TF}^2 = \frac{3\pi}{2\epsilon_0} \frac{n_e e^2}{\mu} \quad \text{Thomas-Fermi-hullámmélység}$$

$$\omega_{ip}^2 = \frac{n_i z^2 e^2}{\epsilon_0 M} \quad (\text{cumpans}) \text{ ion plazma frekv. } \sim 10^{13} \text{ s}^{-1}$$

$$\Downarrow$$

$$V(q, \omega) = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{e^2}{q^2 + k_{TF}^2 - \frac{\omega_{ip}^2}{\omega^2} q^2}$$

$$\omega \gg \omega_{ip} \Rightarrow V(q, \omega) = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{e^2}{q^2 + k_{TF}^2} \quad V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r} e^{-k_{TF} r}$$

Fermi-frekvencia: $V(q, \omega) \rightarrow \infty$ $\frac{1}{\epsilon}$ pólya \rightarrow kollektív elmozdulás

módus: fonon a fémben ω_q

$$\omega_q^2 = \frac{\omega_{ip}^2 q^2}{q^2 + k_{TF}^2}$$

$$q \ll k_{TF} \rightarrow \omega_q = \frac{\omega_{ip}}{k_{TF}} q \sim \text{aként fonon a fémben}$$

$$\epsilon(q, \omega)^{-1} = \frac{q^2}{q^2 + k_{TF}^2} \left(1 + \frac{\omega_q^2}{\omega^2 - \omega_q^2} \right)$$