

7.1 Atomske veze i Fermijeva energija

Kako se atomi vežu u čvrstoj tvari?

ionska, kovalentna, metalna

► Ukupni sustav dva atoma i jednog e^- je energije

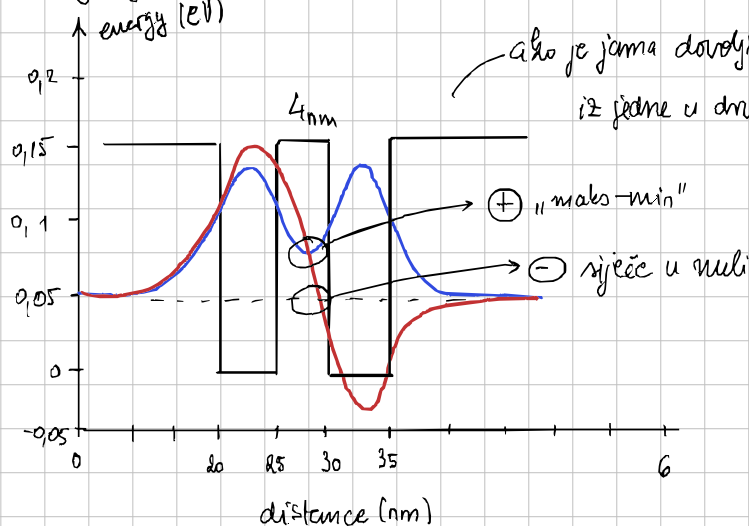
$$E = \frac{(Ze)^+}{4\pi\epsilon_0 R} - \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r_1} - \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 r_2} + E_k(e) + E_k(Z)$$

• Kako riješiti SJ za e^- u el. polju dvije jezgre? → gledamo 2 udaljena atoma koji potom približimo

⇒ ukupna WF superpozicija: $\Psi = \Psi_1 + \Psi_2$

↳ dvije nezavisne lin. komb? Gubi se gubi

Dvije jame:



→ elektroni u jako preklapajućim orbitalama — gotovo slobodni duž cijelog kristala

Zašto je energetski povoljno da atom bude rasprostranjen dužinom metala

► veće rasprostranjenje → E_k je manja ↓ ↑

► prosječna E_p manja za manji razmak atoma ↓ ↓

► ograničavaju je Paulijev princip → popunjavanje e^- po razinama

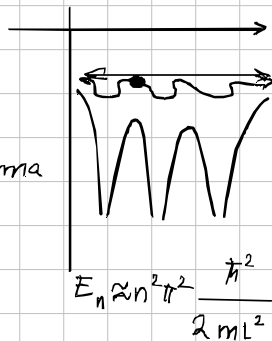
→ e^- vanjski ljuski su važni za vezu

• zanemarujemo međudjelovanje e^- !

• e^- približno slobodni

• koliko slobodnih e^- se može smjestiti u sv. razinu kristala?

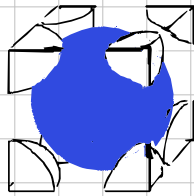
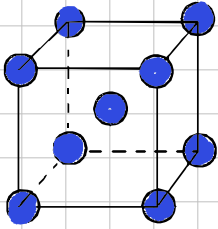
→ svi e^- ne stanu u najnižu energijsku razinu (PP)



Fermijeva energija

Motivacijski primjer Knapp-Cole

(Li) kristalizira u BCC (Body centered cube) rešetki



uz konstantu rešetke $a = 3,46 \times 10^{-10} \text{ m}$

te znamo da je E_F (energija do koje su popunjena stanja u kristalu Li pri 0K)

$$E_F = 4,7 \text{ eV}$$

Kako potvrditi taj rezultat, uz pretpostavku da imamo $1e^-$ po atomu i promatramo ga u kristalu kao beskonačnu jammu stranice 1 cm .

Beskonačna jama za 1D $\rightarrow E_n = \frac{n^2 \hbar^2 \pi^2}{2ma^2}$

ekvivalentno je 3D $\rightarrow n^2 = n_x^2 + n_y^2 + n_z^2$, za dvije uzastopne vrijednosti energije razlika će biti najmanje:

$$\Delta E = E_2 - E_1 = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mL^2} (2^2 - 1^2) \approx \underline{\underline{10^{-15} \text{ eV}}}$$

* ako ne uzimamo u obzir činjenicu da je moguće na različite načine ostvariti istu vrijednost n^2 (različitim izborom n_x, n_y, n_z) tada bi prema Paulijevom principu tvrdili da u svakom od navedenih stanja e^- mogu smjestiti najviše po $2e^-$.

Koliko imamo e^- u kristalu ličja stranice 1 cm ?

$\rightarrow \text{BCC} \Rightarrow 2 \text{ atoma} = 2e^-$ po stranici

- jedna ćelija je volumena $(3,46 \text{ Å})^3 \rightarrow 2 \text{ atoma u } 4 \times 10^{-29} \text{ m}^3$

Ukupan broj e^- u 1 cm^3 je: $N_c = \frac{2}{4 \cdot 10^{-29}} \cdot 10^{-6} = 10^{22}$

► pomnožimo razliku energijskih razina s $\frac{N_c}{2} \rightarrow$ Paulijev princip, max $2e^-$ u svako stanje

\rightarrow najviše popunjeno energijsko stanje u takvom kristalu:

$$E_{\text{max}} = \Delta E \frac{N_c}{2}$$

$E_{\text{max}} = 5 \text{ MeV}$

 $\neq 47 \text{ eV}$ pretpostavljati

Degeneracija: pojava različitih stanja iste energije

u pretpostavci numa degeneracije

Fermijeva energija → najviša energija do koje su stanja popunjena e^- na OK

→ svi e^- ne mogu biti na istom (najnižem) stanju zbog Paulijevog principa
 → nužno popunjena i neka viša stanja

Gledamo 3D potencijalnu jamu čije su en. kvantizirane kao

$$E_n = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2mL^2} = (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \frac{\hbar^2}{8mL^2} \quad \left(= \frac{p^2}{2m} \right) \text{ količina gibanja}$$

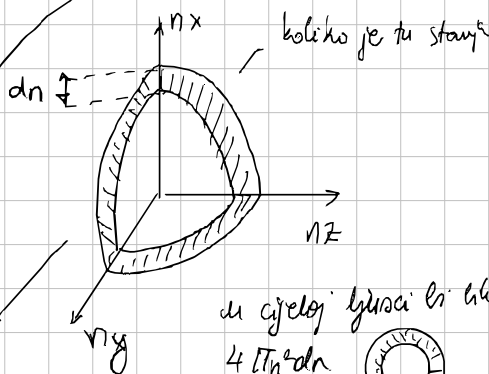
izjednačimo s $E_n = \frac{p^2}{2m}$

$$\frac{p^2}{2m} = \frac{n^2 \pi^2 \hbar^2}{2mL^2} = (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \frac{\hbar^2 \pi^2}{4\pi^2 \cdot 2mL^2} = (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \frac{\hbar^2}{8mL^2}$$

$$p^2 = (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \frac{\hbar^2}{4L^2} \quad \left| \sqrt{} \right| \rightarrow p = \frac{n\hbar}{2L} \Rightarrow n = \frac{2Lp}{\hbar}$$

broj stanja u disk prostora
 broja n možemo gledati

kao ljudski broj stanja → $dn = \frac{2L}{\hbar} dp$



ukupno broj stanja (dva volumena u n-prostoru) koji rezultiraju istom energijom E_n jednak je

$$\Delta N = \frac{2}{8} 4\pi n^2 dn =$$

$$\Delta N = \frac{2}{8} \cdot 4 \cdot \pi \cdot \left(\frac{2Lp}{\hbar} \right)^2 \cdot \frac{2L}{\hbar} dp$$

$$\Delta N = \pi \cdot \frac{4L^2 p^2}{\hbar} \cdot \frac{2L}{\hbar} dp = \frac{8\pi L^3 p^2}{\hbar^3} dp = \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \cdot \frac{p dp}{m} \cdot m \cdot p$$

$$\Delta N = \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \cdot \sqrt{2m^3} \cdot \sqrt{E} \cdot dE$$

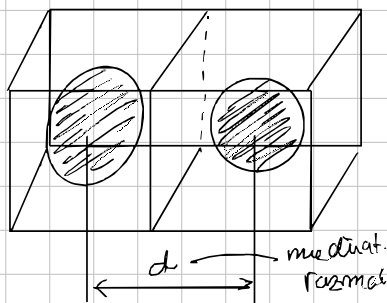
Gustoća stanja po energijskom intervalu

broj atoma = $\frac{N}{\Delta V}$

≈ $\frac{1}{\text{jed. celja tat.}}$

≈ d^3

volumen koji pripada jednom atomu



$$N = \int_0^{p_{\max}} \Delta N_{p, p+\Delta p} \Rightarrow N = \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \int_0^{p_{\max}} p^2 dp = \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \cdot \frac{p_{\max}^3}{3} = \int \frac{p^2}{2m} = E$$

$$N = \frac{8\pi \Delta V}{3h^3} \cdot 2mE \cdot \sqrt{2mE} \Rightarrow \frac{N}{\Delta V} = \frac{1}{d^3}$$

$$\frac{N}{\Delta V} = \frac{1}{d^3} \rightarrow \frac{8\pi}{3h^3} (2mE)^{3/2}$$

↓ do kuda mogli bi popuniti \bar{e} za OK
 ↓ Fermijeva razina

imamo li N elektrona, njihov ukupan broj, prema def E_F :

$$N = \int_0^{E_F} \Delta N_{E, E+dE} = \int_0^{E_F} \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \cdot \sqrt{2m^3} \cdot \sqrt{E} \cdot dE = \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \cdot \sqrt{2m^3} \cdot \frac{2}{3} \sqrt{E_F^3}$$

ako bi svakom atomu (dakle i \bar{e}) „pripadao volumen“ d^3 , gdje je d dimenzija strunice kocke jedinične ćelije koja obuhvaća jedan atom

$$\hookrightarrow \frac{N}{\Delta V} = \frac{1}{d^3} = \frac{8\pi}{h^3} (2mE_F)^{3/2}$$

x pri $T=0K$ ↗

$$E_F = \left(\frac{3h^3}{8\pi d^3} \right)^{\frac{2}{3}} \cdot \frac{1}{2m}$$

E_F je ovisna o međuatomskej udaljenosti ali ne i o veličini kristala!

uz manje konstante, preko Bohrovog radijusa:

$$E_F = \frac{h^2}{\left(\frac{8\pi}{3}\right)^{2/3}} \cdot \frac{1}{2m} \cdot \frac{1}{d^2} \cdot \frac{1}{0,53 \cdot 10^{-10} m}$$

jednostavnije:

$$E_F = \frac{130 eV}{\left(\frac{d}{10}\right)^2}$$

raspodjela energije nam omogućava izračunavanje
 srednje vrijednosti energije \bar{E}

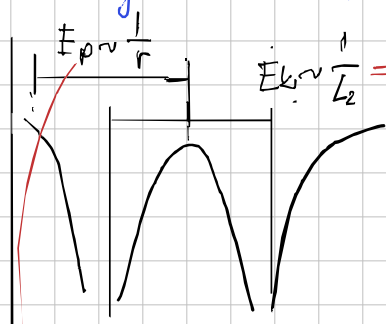
↗ funkcija raspodjele po energijama $dW = \frac{dN_{E, E+dE}}{N}$

$$dW = \frac{dN_{E, E+dE}}{N} = \frac{\Delta V 8\pi p^2}{h^3} dp \bigg/ \frac{8\pi \Delta V}{h^3} \cdot \frac{p_{max}^3}{3}$$

$$\bar{E} = \int_0^{E_F} E \cdot dW = \int_0^{E_F} E \cdot \frac{dN_{E, E+dE}}{N} = \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{\sqrt{E_F^3}} \int_0^{E_F} E \sqrt{E} dE = \frac{3}{2} \cdot \frac{1}{\sqrt{E_F^3}} \cdot \frac{2}{5} E_F^{\frac{5}{2}}$$

$$\rightarrow \bar{E} = \frac{3}{5} E_F = \frac{3}{5} \frac{p_{max}^2}{2m}$$

Fermijeva (kinetička) en. i potencijalna en. - vezanje metal



$E_k \sim \frac{1}{L^2} = E_F \rightarrow$ obrnuto proporcionalan međusobnom razmaku

(veći razmak, manja energija)

↓ E_p elektrona je niži ako je e^- najbliže atomu

daleki elektroni koji su slabije vezani, nespareni e^- u najvišim ljuskama

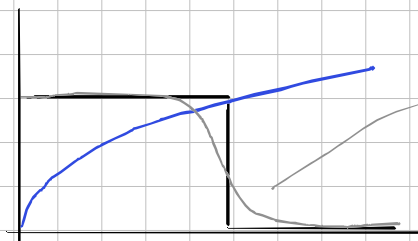
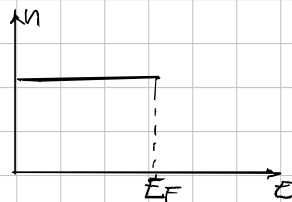
ovisnost gustoće stanja u koja se mogu raspodijeliti e^- u 3D potencijalnoj jami o energiji



▷ raspodjela po popunjenim stanjima

(vjerojatnost popunjenosti stanja energije E)

Za model e^- u metalu pri $T=0K$?



kad fermi raste

→ omjer se smanjuje