Molekül- und Festkörperphysik (PEP5) Version: 16.2.2021

1 Molekülanregungen

$$E = h\nu \qquad \nu = \frac{c}{\lambda}$$

$$E = h \cdot \frac{1}{\lambda}$$

$$M = \frac{M_1 M_2}{M_1 + M_2}$$

2-atomiges Molekül als starrer Rotator

$$\begin{split} E_{rot} &= \frac{1}{2}I\omega^2 = \frac{J^2}{2I} \\ &I = M_1R_1^2 + M_2R_2^2 = \left(\frac{M_1M_2}{M_1 + M_2}\right)R^2 \\ &J^2 = J(J+1)\hbar^2; \qquad |J| = I\omega \\ &E_{rot} &= \frac{J(J+1)\hbar^2}{2I} \\ v_{J \to J+1} &= \frac{\hbar}{2\pi I}(J+1) \\ &\frac{N_J}{N_0} = (2J+1)\exp\left(\frac{-E_J}{k_BT}\right) \end{split}$$

Verbindungsanregungen

$$E_{\nu} = \left(\nu + \frac{1}{2}\right)\hbar\omega$$
$$\omega = \sqrt{\frac{\omega}{M}}$$
$$\Delta\nu = \pm 1$$

kombinierte Spektren

$$\begin{split} E_{\nu,J} &= E_{\nu} + E_{J} \\ E_{\nu,J} &= \left(\nu + \frac{1}{2}\right)\hbar\omega + J(J+1)\frac{\hbar^{2}}{2I} \end{split}$$

- betrachte: $v = 0 \rightarrow v = 1$
- $\Delta I = -1$ P-Zweig
- $\Delta J = 0$ Q-Zweig (meist verboten)
- $\Delta I = +1$ R-Zweig

Auswahlregel (2-atomige Moleküle)

$$\begin{split} M_{ij} &= \int \psi_i^* p \psi_j d\tau_{el} d\tau_N \\ p &= -e \sum_i r_i + Z_1 e R_1 + Z_2 e R_2 = p_{el} + p_N \\ \psi(r,R) &= \chi_N(R) + \varphi(r) \rightarrow \\ M_{ij} &= \int \chi_i^* \left[\int \varphi_i^* p_{el} \varphi_j d\tau_{el} \right] \chi_j d\tau_N + \\ &= \left[\chi_i^* p_N \right] \left[\int \varphi_i^* \varphi_j d\tau_{el} \right] \chi_j d\tau_N \end{split}$$

$$\begin{split} (|i\rangle &= |j\rangle) \rightarrow (\varphi_i = \varphi_j) \\ \rightarrow M_{ij} &= \int \chi_i^* p_N \chi_j d\tau_N \\ (|i\rangle \neq |j\rangle) \\ \rightarrow M_{ij} &= \int \chi_i^* \left[\int \varphi_i^* p_{el} \varphi_j d\tau_{el} \right] \chi_j d\tau_N \end{split}$$

2 Bindung im Festkörper

Lennard-Jones Potential

$$\varphi(r) = \frac{\mathcal{A}}{r^{12}} \text{ oder } \varphi(r) = A'e^{-r/\rho} \text{ Abstoßung}$$

$$\varphi(r) = -\frac{\mathcal{B}}{r^6} \text{ Van-der-Waals}$$

$$\varphi(r) = \frac{\mathcal{A}}{r^{12}} - \frac{\mathcal{B}}{r^6} \equiv 4\epsilon \left[\left(\frac{\sigma}{r}\right)^{12} - \left(\frac{\sigma}{r}\right)^{6} \right]$$

Bindungsenergie von Edelkristallen

$$\begin{split} U_B &= \frac{1}{2} \sum_m \varphi_m = \frac{N}{2} \varphi_m \\ &= 2N\epsilon \sum_{n \neq m} \left[\left(\frac{\sigma}{r_{mn}} \right)^{12} - \left(\frac{\sigma}{r_{mn}} \right)^6 \right] \end{split}$$

 $r_{mn} = p_{mn}R$, R: Abstand direkte Nachbarn

$$p_{mn}$$
: z.B fcc-Kristall: = 1, $\sqrt{2}$, 2,...

$$0 = \frac{dU_B}{dR}\Big|_{R_0} \Rightarrow R_0 = 1,0902\sigma$$

$$\rightarrow U_B(R_0) = -8,61N\epsilon$$

Ionenbindung

$$\varphi_{m} = \sum_{n \neq m} \left[\frac{A}{r_{mn}^{12}} \pm \frac{e^{2}}{4\pi\epsilon_{0}r_{mn}} \right]$$

$$\approx z \frac{A}{R^{12}} - \sum_{n \neq m} \frac{\pm e^{2}}{4\pi\epsilon_{0}p_{mn}R} = z \frac{A}{R^{12}} - \alpha \frac{e^{2}}{4\pi\epsilon_{0}R}$$
Bragg-Bedingung
$$\lambda = 2d_{hkl} \sin \theta$$

$$\alpha \equiv \sum_{n \neq m} \frac{\pm 1}{p_{mn}}$$

$$U_B = N \cdot \varphi_m \stackrel{Edelgaskr.}{=} - \frac{N\alpha e^2}{4\pi\epsilon_0 R_0} \left(1 - \frac{1}{12}\right)$$

Kovalente Bindung (H_2^+)

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m}\Delta - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_a} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r_b} + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 R_{AB}}$$

LCAO-Methode:

$$\begin{split} \psi &= c_1 \varphi_a + c_2 \varphi_b \\ E &= \frac{\int \psi^* H \psi dV}{\int \psi^* \psi dV} = \frac{c_1^2 H_{aa} + c_2^2 H_{bb} + 2 c_1 c_2 H_{ab}}{c_1^2 + c_2^2 + 2 c_1 c_2 S} \\ H_{ij} &= \int \psi_i^* H \psi_j dV, \, S = \int \psi_a^* \psi_b dV \end{split}$$

 $E_{s;a} = \frac{H_{aa} \pm H_{ab}}{1 \pm S} + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 R_{AB}}$

Metallische Bindung r_s definiert über: $\frac{V}{N} = \frac{4}{3}\pi r_s^3$

$$\begin{split} \frac{E_{coul}}{N} &= -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{9}{10r_s} \\ \frac{E_{kin}}{N} &= \frac{3}{5} E_F = \frac{3}{5} \frac{\hbar^2}{2m_e} \left(\frac{9\pi}{4}\right)^{\frac{2}{3}} \frac{1}{r_s^2} \\ \frac{E_{aus}}{N} &= -\frac{3e^2}{16\pi^2\epsilon_0} \left(\frac{9\pi}{4}\right)^{\frac{1}{3}} \frac{1}{r_s} \\ \frac{E_B}{N} &= \left[-\frac{24.35}{16\pi^2\epsilon_0} + \frac{30.1}{16\pi^2\epsilon_0} - \frac{12.5}{16\pi^2\epsilon_0} \right] e^{\frac{1}{3}} \end{split}$$

$$\frac{-M}{N} = -\frac{1}{16\pi^2 \epsilon_0} \left(\frac{1}{4} \right) \frac{1}{r_s}$$

$$\frac{E_B}{N} = \left[-\frac{24.35}{(r_s/a_0)} + \frac{30.1}{(r_s/a_0)^2} - \frac{12.5}{(r_s/a_0)} \right] \frac{eV}{Atom}$$

$$a_0 = 0.529 \mathring{A}$$

TODO: Pseudo-Potential

3 Struktur der Festkörper Elementarzellen

- Primitv: Je ein Gitterpunkt
- nicht-primity: 2/4/...
- Wigner-Seitz-Zelle: Gitterpunkt im Mittelpunkt. schließt Raum ein der näher als jedem anderen Punkt ist.

Bravais-Gitter

4 Strukturbestimmung Reziprokes-Gitter

$$a_i \cdot b_i = 2\pi \delta_{ij} = \begin{cases} 2\pi & \text{für } i = j \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$
$$b_1 = \frac{2\pi}{V_Z} (a_2 \times a_3)$$
$$b_2 = \frac{2\pi}{V_Z} (a_3 \times a_1)$$
$$b_3 = \frac{2\pi}{V_Z} (a_1 \times a_2)$$

$$\lambda = 2d_{hkl}\sin(\Theta)$$
; $\lambda n = 2d\sin(\Theta)$

Strukturfaktor

$$\begin{split} r_{\alpha} &= u_{\alpha}a_1 + v_{\alpha}a_2 + \omega_{\alpha}a_3 \\ S_{hkl} &= \sum_{\alpha} f_{\alpha}(G)e^{-2\pi i(hu_{\alpha} + kv_{\alpha} + l\omega_{\alpha})} \end{split}$$

kubisch primitv, zweiatomige Basis CsCl

$$S_{hkl} = \begin{cases} f_{Cs} + f_{Cl}\pi & h+k+l \text{ gerade} \\ f_{Cs} - f_{Cl} & h+k+l \text{ ungerade} \end{cases}$$

kubisch raumzentriert, einfache Basis

$$S_{hkl} = \begin{cases} 2f\pi & h+k+l \text{ gerade} \\ 0 & h+k+l \text{ ungerade} \end{cases}$$

kubisch flächenzentriert, einfache Basis

$$S_{hkl} = \begin{cases} 4f\pi & \text{alle gerade / ungerade} \\ 0 & sosnt. \end{cases}$$

Atom-Strukturfaktor

$$f_{\alpha}(K) = \int_{V_{\alpha}} \rho_{\alpha}(r)e^{iK \cdot r} dV$$
Neutronen-Streuung $K \cdot r \ll 1$:
$$f_{\alpha} \approx \int_{0}^{R_{\alpha}} 4\pi r^{2} \rho(r) dr = Z$$
Röntgen-Streuung:

$$\rho(r) = |\Psi_0(r)|^2 = \frac{1}{\pi a_0^3} e^{-2r/a_0}$$

$$f_H(K) = \frac{1}{\left[1 + \left(\frac{1}{2}a_0K\right)^2\right]^2}$$

An was wird gestreut

- Schale: γ , e, a
- Kern: *n*
- Volumen: γ , n
- Oberfläche: e.a und Ionen
- Kohärente Streuung: alle Atome strahlen mit gleicher Phase ab
- Inkohärente Streuung: schiedliche Phasenverschiebung, keine Strukturbestimmung möglich
- · Elastische Streuung: Ortsinformation → Strukturbestimmung
- Inelastische Streuung: Dynamik, Phononen, Zusammenstellung

5 Strukturelle Defekte

Leerstellendiffusion

$$j_{diff} = -D\nabla n_L;$$
 $n_L = \frac{N_L}{V}$
$$D = \frac{1}{6}a^2v \qquad v: \text{Sprungfrequenz}$$

$$v = v_0 \exp\left(-\frac{E_D}{k_B T}\right)$$

$$L = \sqrt{6Dt}$$

6 Gitterdynamik

Lineare Kette

$$F_s = \sum_n c_n (u_{s+n} - u_s)$$

$$M \frac{d^2 u_s}{dt^2} = \sum_n c_n (u_{s+n} - u_s)$$

$$u_{s+n} = U \exp(-i (\omega t - q(s+n)a))$$

Nächste Nachbar Wechselwirkung:

$$M\frac{d^2u_s}{dt^2} = \sum_n c(u_{s+1} - 2u_s + u_{s-1})$$

$$U_{s\pm 1} = U\exp\left(-i(\omega t - q(s\pm 1)a)\right)$$

$$\omega = 2\sqrt{\frac{c}{M}}\left|\sin\left(\frac{qa}{2}\right)\right|$$

Γ-Punkt

$$\lambda \gg a : qa \to 0 \sin(x) \approx x :$$

$$\omega = \sqrt{\frac{a^2 c}{M}} q = vq$$

$$v_p = \frac{\omega}{q} \approx \frac{\partial \omega}{\partial q} = v_g$$

Zweiatomige Basis

$$\omega_{a,o}^{2} = \frac{C}{\mu} \mp C \sqrt{\frac{1}{\mu^{2}} - \frac{4}{M_{1}M_{2}} \sin^{2}\left(\frac{qa}{2}\right)}$$
$$\frac{1}{\mu} = \frac{1}{M_{1}} + \frac{1}{M_{2}}$$

p-atomige Basis

- 3 akustische Zweige (1xL, 2xT)
- 3(p-1) optische Zweige

7 Thermische Eigenschaften

Wärmekapazität

$$C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$$

$$U = 6N\frac{1}{2}k_BT = 3Nk_BT$$

$$C_V = 3Nk_B = 3R \text{ Dulong-Petit}$$

$$U = \int_0^\infty ED(E) \langle n(E,T) \rangle dE$$

Zustandsdichte im q-Raum:

$$V_q = \left(\frac{2\pi}{L}\right)^3 \to \rho_q = \frac{1}{V_q} = \frac{V}{(2\pi)^3}$$

Zahl der Zustände:

$$D(q)dq = \rho_q 4\pi q^2 dq = \frac{V}{2\pi} q^2 dq$$

$$q \to \omega(\text{für isotrope Kristalle})$$

$$D(\omega)d\omega = D(q) \frac{dq}{d\omega} d\omega = \frac{V}{2\pi^2} q^2 \frac{dq}{d\omega} d\omega$$

-> Debye-Näherung Lineare Dispersion $\omega = vq$

$$D(\omega)d\omega = \frac{V}{2\pi^2} \frac{\omega^2}{v^3} d\omega$$

$$N = \int_0^{\omega_{max}} \frac{V}{2\pi^2} \frac{\omega^2}{v^3} d\omega$$

$$\omega_{max} = \omega_D = v^3 \sqrt{\frac{6\pi^2 N}{V}} = \frac{v}{a} \left(6\pi^2\right)^{1/3}$$

$$D(\omega) = \frac{V}{2\pi^2} \omega^2 \left(\frac{1}{v^3} + \frac{2}{v^3}\right) = \frac{3V}{2\pi^2} \frac{\omega^2}{v^3}$$

Molekül- und Festkörperphysik (PEP5) Version: 16.2.2021

Für nicht-lineare Dispersion:

$$D(\omega)d\omega = \frac{V}{2\pi^2}q^2\frac{dq}{d\omega}d\omega = \frac{V}{2\pi^2}\frac{q^2}{v_g}d\omega$$

Wärmekapazität - Debye Näherung

$$U = \int_{0}^{\omega_{D}} \hbar \omega D(\omega) \langle n(\omega, T) \rangle d\omega$$

$$\langle n(\omega, T) \rangle = \frac{1}{\exp(\hbar \omega / k_{B}T) - 1}$$

$$U(T) = \frac{9N}{\omega_{D}^{3}} \int_{0}^{\omega_{D}} \frac{1}{\exp(\hbar \omega / k_{B}T) - 1} d\omega$$

$$\Theta = \frac{\hbar \omega_{D}}{k_{B}} \quad \text{Debye-Temp.} \qquad \text{Mod}$$

$$C_{V} = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_{V} = 9Nk_{B} \left(\frac{T}{\Theta}\right)^{3} \int_{0}^{x_{D}} \frac{x^{4}e^{x}}{(e^{x} - 1)^{2}} dx$$

$$x = \frac{\hbar \omega}{k_{B}T}; \quad x_{D} = \frac{\hbar \omega_{D}}{k_{B}T} = \frac{\Theta}{T} \qquad \qquad \text{El}$$
Sta

Für hohe Temperaturen:

$$C_V = 3Nk_B$$

Für tiefe Temperaturen:

$$C_V = \frac{12\pi^4}{5} N k_B \left(\frac{T}{\Theta}\right)^3$$

Zahl der angeregten Phononen - Debye Näherung:

$$\begin{split} N_{ph} &= \int_{0}^{\omega_{D}} D(\omega) \langle n(\omega, T) \rangle d\omega \\ &= \frac{3V}{2\pi^{2} v_{D}^{3}} \left(\frac{k_{B}T}{\hbar} \right)^{3} \int_{0}^{x_{D}} \frac{x^{2}}{e^{x} - 1} dx \\ N_{ph} &\propto \begin{cases} T^{3} & \text{für } T \ll \Theta \\ T & \text{für } T \gg \Theta \end{cases} \end{split}$$

Wärmekapazität - Einstein Näherung

$$\langle n(\omega, T) \rangle = \frac{1}{\exp(\hbar \omega / k_B T) - 1} + \frac{1}{2}$$

$$D(\omega) = 3N\delta(\omega - \omega_E)$$

$$C_V = 3Nk_B \left(\frac{\Theta_E}{T}\right)^2 \frac{\exp\left(\frac{\Theta_E}{T}\right)}{\left[\exp\left(\frac{\Theta_E}{T}\right) - 1\right]^2}$$

Wärmeleitfähigkeit

Fourrier-Gleichung für Wärmefluss:

$$j_Q = -\lambda \nabla T$$

kinetische Gastheorie (Phononen = ideales

$$\lambda = \frac{1}{3}C\nu l$$

- C spez. Wärme
- ν mittlere Geschwindigkeit
- *l* mittlere freie Weglänge

$$\begin{split} \lambda &= \frac{1}{3} \sum_{j} \int_{0}^{\omega_{max}} c_{j}(\omega) v_{j}(\omega) l_{j}(\omega) d\omega \\ c_{j}(\omega) &= \frac{dC_{j}}{d\omega} \end{split}$$

Mehrere unabhängigen Streumechanismen:

$$\frac{1}{l} = \frac{1}{l_A} + \frac{1}{l_B} + \dots$$

Elektronen im Festkörper

Elektronen sind Fermionen: Fermi-Dirac

$$\langle f(E,T)\rangle = \frac{1}{\exp\left(\frac{E-\mu}{k_B T}\right) + 1}$$

Dispersion:

$$E = \frac{\hbar^2 k^2}{2m}$$

Freies Elektronengas - Zustandsdichte

$$D(E) = \frac{1}{2\pi^2} \left(\frac{2m}{\hbar^2}\right)^{\frac{3}{2}} \sqrt{E}$$
$$\rho_k = \frac{2V}{(2\pi)^3}$$

Chemisches Potenzial und Fermi Energie

$$\mu = \left(\frac{\partial F}{\partial N}\right)_{T,V}$$

$$E_F = \mu(T=0)$$
 Mit $n = \frac{N}{V} = \int_0^\infty D(E)f(E,T=0)dE = \int_0^{E_F} D(E)dE$ lässt sich leicht zeigen:

$$E_F = \frac{\hbar^2}{2m} (3\pi^2 n)^{\frac{2}{3}}$$

$$k_F = (3\pi^2 n)^{\frac{1}{3}}$$

$$\nu_F = \frac{\hbar}{m} (3\pi^2 n)^{\frac{1}{3}}$$

$$T_F = \frac{E_F}{E_F}$$

Spezifische Wärme (Sommerfeld):

$$c_V^{el} \approx \frac{\pi^2 T}{3T_F} \frac{2nk_B}{2} = \gamma T$$

Elektronen im periodischen Potenzial

$$\begin{split} V(r) &= \sum_G V_G e^{iG \cdot r} \\ \psi_k(r) &= \left(\sum_G c_{k-G} e^{-iG \cdot r} \right) e^{ik \cdot r} = u_k(r) e^{ik \cdot r} \\ \psi_k(r+R) &= \psi_k(r) e^{ik \cdot R}, \quad \psi_{k+G}(r) = \psi_k(r) \end{split}$$

9 Elektronische Transporteigenschaften

Effektive Masse

$$\begin{split} \nu_n(k) &= \frac{1}{\hbar} \nabla_k E_n(k) = \frac{1}{\hbar} \frac{\partial E_n(k)}{\partial k} \\ F &= \hbar \frac{dk}{dt} = -e \left[\mathcal{E}(r,t) + \nu(k) \times B(r,t) \right] \\ \frac{d\nu_i}{dt} &= \sum_{j=1}^3 \left(\frac{1}{m^*} \right)_{ij} F_j \\ \left(\frac{1}{m^*} \right)_{ij} &= \frac{1}{\hbar} \frac{\partial^2 E(k)}{\partial k_i \partial k_j} \end{split}$$

Ladungstransport

$$j = -\frac{e}{V} \sum_{k} \nu(k) = -\frac{e}{V} \int \rho_{k} \nu(k) f(E, T) d^{3}k$$

$$= \frac{-e}{4\pi^{3}} \int \nu(k) f(E, T) d^{3}k$$

$$T \to 0:$$

$$j = \frac{-e}{4\pi^{3} \hbar} \int_{\mathbb{R}^{3}} \nabla_{k} E(k) d^{3}k$$

Ladungstransport - Löcher

$$j = \frac{-e}{4\pi^3} \int_{besetzt} v(k)d^3k$$
$$= \frac{-e}{4\pi^3} \left[\int_{BZ} v(k)d^3k - \int_{leer} v(k)d^3k \right]$$
$$= \frac{+e}{4\pi^3} \int_{leer} v(k)d^3k$$

Driftgeschwindigkeit:

$$v_d = (v - v_{th}) = -\frac{e\tau}{m}\mathcal{E} = -\mu\mathcal{E}$$

Beweglichkeit / Mobilität:

$$\sigma = ne\mu = \frac{ne^2\tau}{m}$$

Sommerfeld-Theorie

$$\sigma = ne\mu = \frac{ne^2\tau(E_F)}{m}$$

TODO!!!

10 Halbleiter

Eigenleitung

$$\begin{split} \sigma &= e(n\mu_n + p\mu_p) \\ \mu &= \frac{e\tau}{m^*} \\ n &= \int_{E_L}^{\infty} D_L(E) f(E,T) dE \\ p &= \int_{-\infty}^{E_V} D_V(E) (1 - f(E,T)) dE \end{split}$$

intrinsische Ladungsträgerdichte

$$D_L(E) = \frac{1}{2\pi^2} \left(\frac{2m_n^*}{\hbar^2}\right)^{\frac{3}{2}} \sqrt{E - E_L}$$

$$D_V(E) = \frac{1}{2\pi^2} \left(\frac{2m_p^*}{\hbar^2}\right)^{\frac{3}{2}} \sqrt{E_V - E}$$

$$\Rightarrow$$

$$n = N_L \exp\left(-\frac{E_L - E_F}{k_B T}\right)$$

$$p = N_V \exp\left(\frac{E_V - E_F}{k_B T}\right)$$

Lage des Fermi-Niveaus

$$\begin{split} n_i &= p_i = \sqrt{N_L N_V} \exp\left(-\frac{E_g}{2k_B T}\right) \\ E_F &= \frac{E_L + E_V}{2} + \frac{k_B T}{2} \ln\left(\frac{N_V}{N_L}\right) \\ &= \frac{E_L + E_V}{2} + \frac{3k_B T}{4} \ln\left(\frac{m_p^*}{m_n^*}\right) \end{split}$$

11 Supraleitung

1. London-Gleichung

$$\frac{dj_s}{dt} = \frac{n_s e_s^2}{m_s} \mathcal{E}$$

2. London-Gleichung

$$\nabla \times j_S + \frac{n_S e_S^2}{m_S} B = 0$$

Londonsche Eindringtiefe

$$\lambda_L = \sqrt{\frac{m_s}{\mu_0 n_s e_s^2}}$$

Kritischer Strom

$$I_c = \frac{2\pi R}{\mu_0} B_c$$

12 Sonstiges

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$