

Bisherige Koeffizientenmatrizen

PW-Methode

$$M_{s,t}^{PW} = \left[\frac{\hbar^2}{2m} \mathbf{k}_t^2 - E_{\mathbf{k}} \right] \delta_{s,t} + V(\mathbf{K}_s - \mathbf{K}_t)$$

OPW-Methode

$$M_{s,t}^{OPW} = \left[\frac{\hbar^2}{2m} \mathbf{k}_t^2 - E_{\mathbf{k}} \right] \delta_{s,t} + V(\mathbf{K}_s - \mathbf{K}_t) - \sum_{j(Core)} (E_j - E_{\mathbf{k}}) \mu_{\mathbf{k}_s,j}^* \mu_{\mathbf{k}_t,j}$$

APW-Methode

$$\begin{aligned} M_{s,t}^{APW} &= \left[\frac{\hbar^2}{2m} \mathbf{k}_t^2 - E_{\mathbf{k}} \right] \delta_{s,t} - \frac{4\pi}{\Omega_0} r_{MT}^2 \left\{ \left[\frac{\hbar^2}{2m} \mathbf{k}_s \cdot \mathbf{k}_t - E_{\mathbf{k}} \right] \frac{j_1(|\mathbf{k}_s - \mathbf{k}_t| r_{MT})}{|\mathbf{k}_s - \mathbf{k}_t|} - \right. \\ &\quad - \frac{\hbar^2}{2m} \sum_{l=0}^{\infty} (2l+1) P_l(\cos \vartheta_{s,t}) j_l(k_s r_{MT}) j_l(k_t r_{MT}) \\ &\quad \times \left. \left[\frac{d}{dr} R_l(r; E) / R_l(r; E) \right]_{r=r_{MT}} \right\}. \end{aligned}$$

mit $\mathbf{k}_i = \mathbf{k} + \mathbf{K}_i$.

KKR-Methode

$$M_{lm;l'm'} \propto \cot \eta_l \sqrt{E} \delta_{l,l'} \delta_{m,m'} + A_{lm;l'n'}(E)$$

Der Variationsansatz der APW-Methode:

$$\begin{aligned}
E \int_{i+a} d^3r u^* u &= \int_{i+a} d^3r u^* \hat{H} u + \frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{2} \int_{(S)} d\mathbf{s} \cdot [\nabla u_a^* + \nabla u_i^*] (u_a - u_i) \\
&\quad - \frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{2} \int_{(S)} d\mathbf{s} \cdot [\nabla u_a - \nabla u_i] (u_a^* + u_i^*). \tag{1}
\end{aligned}$$

Unter Berücksichtigung von

$$\hat{H}u_t = E_t u_t \quad u_i = u_t + \delta u_i \quad u_a = u_t + \delta u_a$$

sowie

$$E = E_t + \delta E$$

ergibt sich die Gleichung (15.5):

$$\begin{aligned}
\delta E \int_{i+a} d^3r u_t^* u_t &= \int_i d^3r u_t^* \hat{H} \delta u_i + \int_a d^3r u_t^* \hat{H} \delta u_a + \\
&+ \frac{\hbar^2}{2m} \int_S d\mathbf{s} \cdot [u_t^* \nabla (\delta u_i) - \delta u_i \nabla u_t^*] - E_t \int_i d^3r \delta u_i u_t^* - \\
&- \frac{\hbar^2}{2m} \int_S d\mathbf{s} \cdot [u_t^* \nabla (\delta u_a) - \delta u_a \nabla u_t^*] - E_t \int_a d^3r \delta u_i u_t^*.
\end{aligned}$$

Umformung der Integrale, die den Operator \hat{H} enthalten,
Hilfe des *Gaußschen Integralsatzes*

$$\int_V d^3r \nabla f(\mathbf{r}) = \int_S d\mathbf{s} f(\mathbf{r}) \quad :$$

Es gilt:

$$u_t^* \hat{H} \delta u_i = -\frac{\hbar^2}{2m} u_t^* \nabla^2 \delta u_i + u_t^* V(\mathbf{r}) \delta u_i.$$

Mit der Identität

$$u_t^* \nabla^2 \delta u_i \equiv \nabla(u_t^* \nabla \delta u_i) - \nabla(\delta u_i \nabla u_t^*) + (\delta u_i \nabla^2 u_t^*)$$

erhält man weiter

$$u_t^* \hat{H} \delta u_i = -\frac{\hbar^2}{2m} \nabla [u_t^* \nabla \delta u_i - \delta u_i \nabla u_t^*] + \delta u_i \hat{H} u_t^*.$$

Daraus resultiert das Ergebnis

$$\int_i d^3 r u_t^* \hat{H} \delta u_i - \int_i d^3 r \delta u_i \hat{H} u_t^* = -\frac{\hbar^2}{2m} \int_S d\mathbf{s} \cdot [u_t^* \nabla \delta u - \delta u_i \nabla u_t^*] \neq 0.$$

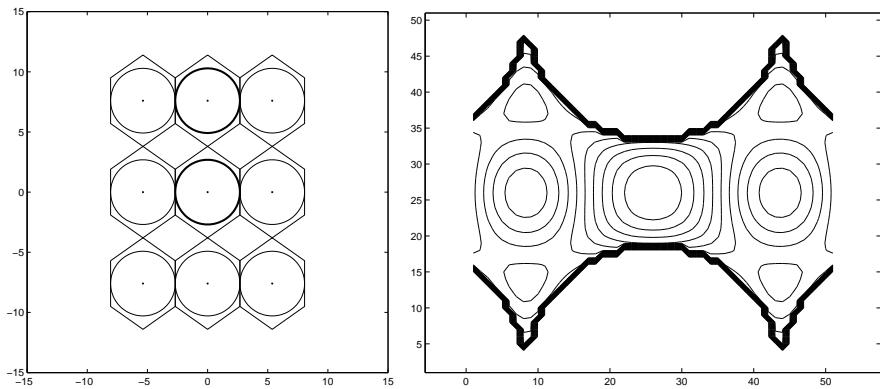
Für den Integranden $u_t^* \hat{H} \delta u_a$ erhält man eine äquivalente Umformung. Somit ergibt sich:

$$\begin{aligned} \int_i d^3 r u_t^* \hat{H} \delta u_i &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int_S d\mathbf{s} \cdot [u_t^* \nabla \delta u_i - \delta u_i \nabla u_t^*] + E_t \int_i d^3 r \delta u_i u_t^* \\ \int_a d^3 r u_t^* \hat{H} \delta u_a &= +\frac{\hbar^2}{2m} \int_S d\mathbf{s} \cdot [u_t^* \nabla \delta u_a - \delta u_a \nabla u_t^*] + E_t \int_a d^3 r \delta u_a u_t^* \end{aligned} \quad (2)$$

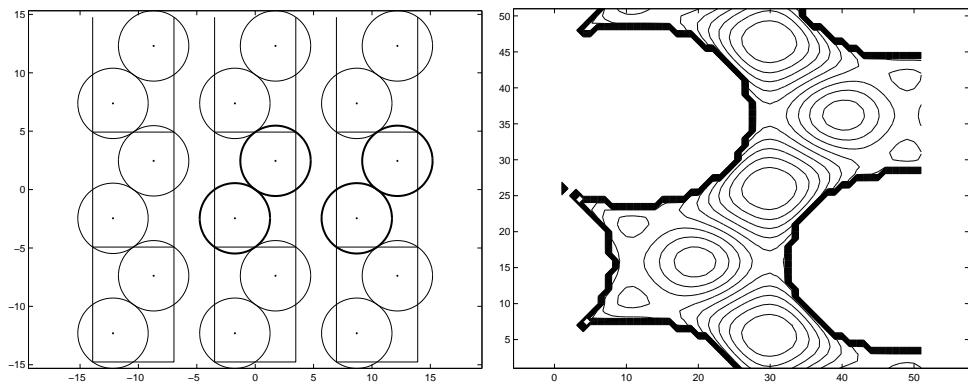
Setzt man diese Ausdrücke in die Gleichung (15.5) ein, ergibt sich unmittelbar die *Stationaritätsbedingung*

$$\delta E \int d^3 r u_t^* u_t = 0.$$

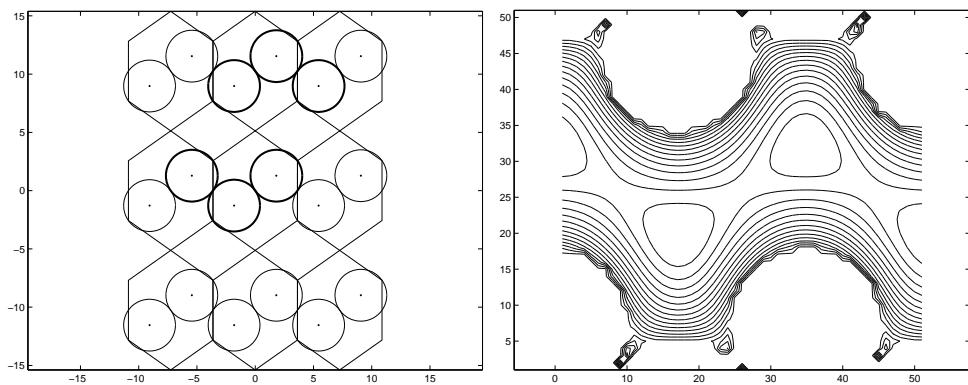
Zur muffin-tin-Näherung



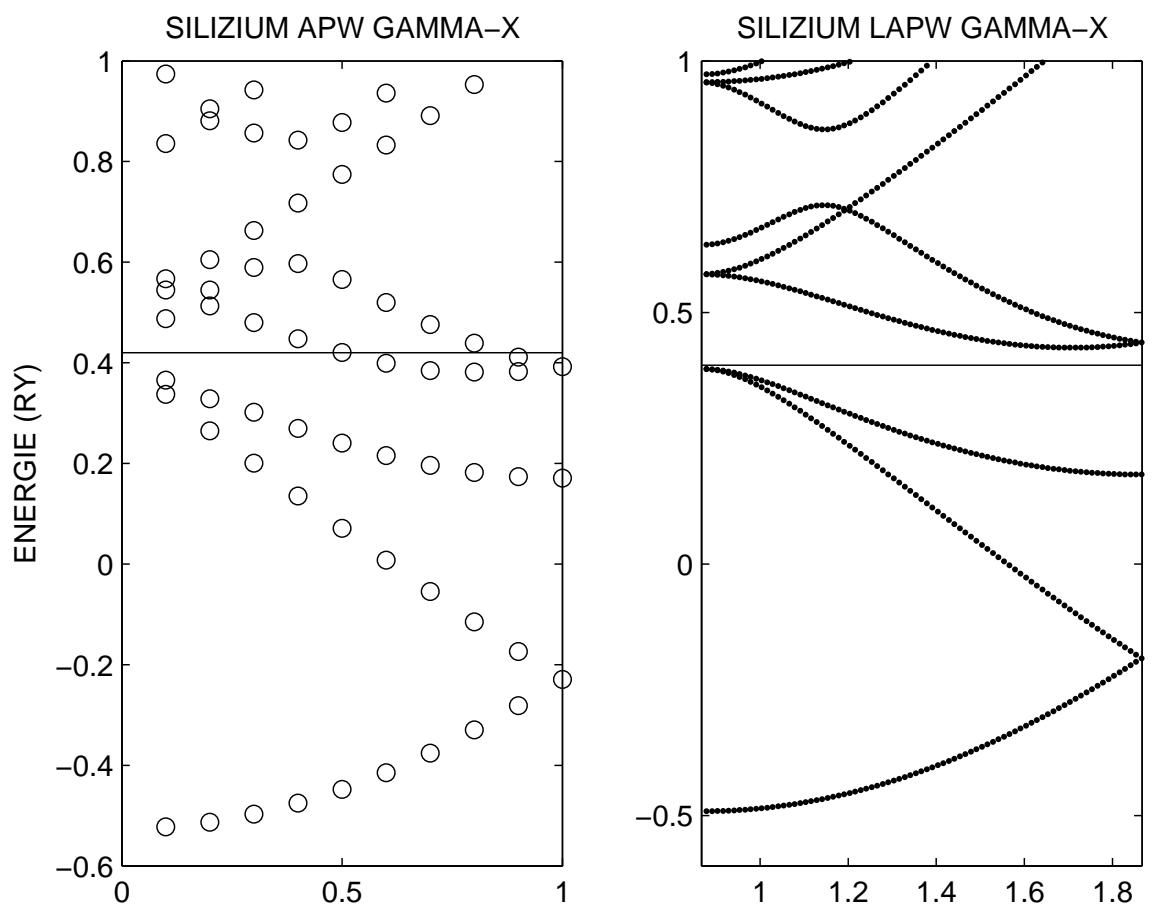
Struktur der Atomkugeln und Interstitial-Potential: fcc (Kupfer)



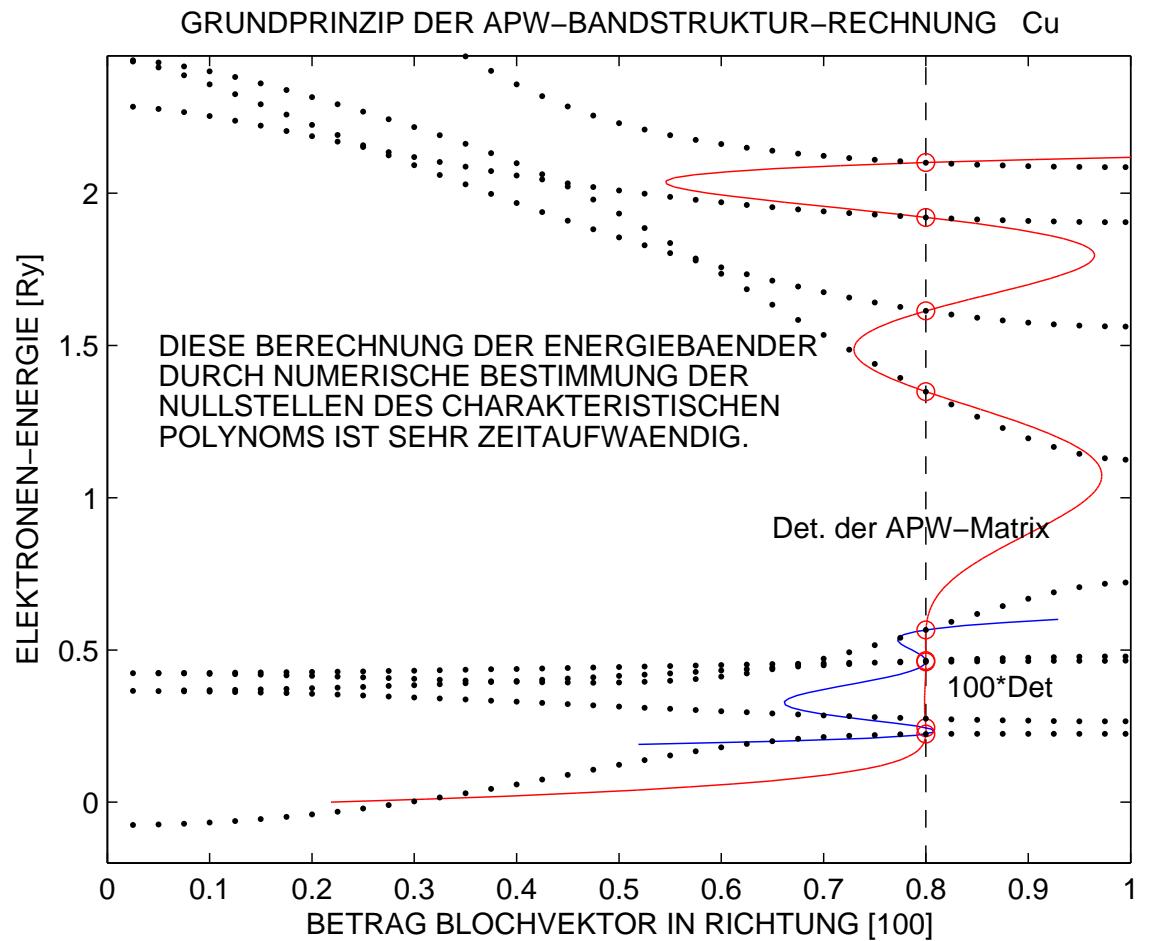
Struktur der Atomkugeln und Interstitial-Potential: hcp
(Magnesium)

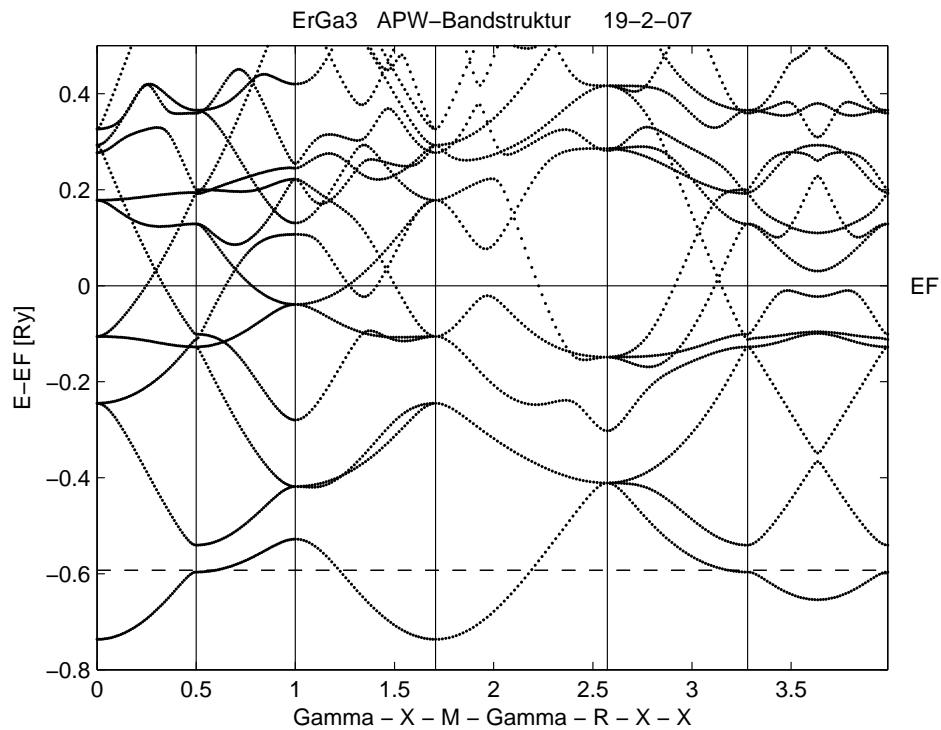


Struktur der Atomkugeln und Interstitial-Potential: diamant
(Silizium)

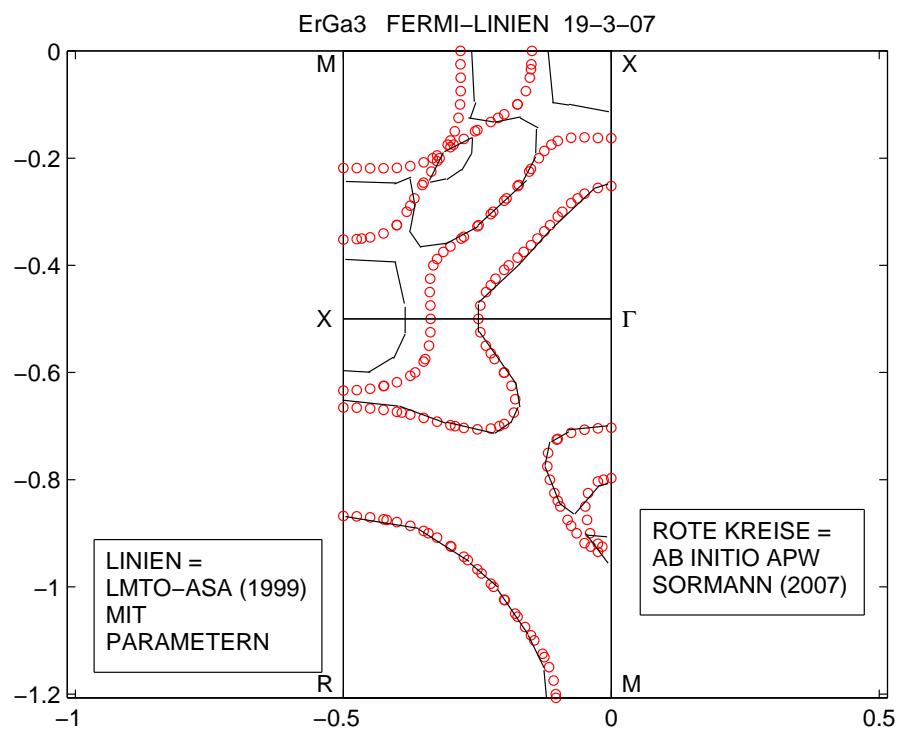


Das Hauptproblem der APW: ein nicht-lineares EW-Problem





APW-Bandstruktur für ErGa₃ (Sormann 2007).



„Fermi-Schnittlinien“ (*Fermi cuts*).