Berechnung von Tight-Binding Parametern mit Dichtefunktionaltheorie am Beispiel von trans-Polyacetylen Bachelor-Vortrag

Fabian Glatzel

23. Juli 2017

- Einleitung
 - Motivation
 - Dichtefunktionaltheorie
 - Dichtefunktionaltheorie mit Zwangsbedingungen
 - Tight-Binding Methode
 - SSH-Hamiltonian
 - Peierls-Instabilität
 - Bandstruktur
- 2 Ergebnisse
 - Bindungslänge
- Zusammenfassung

Motivation

- Große Anwendungsbreite von organischen Halbleitern
- Polyacetylen als einfaches Testsystem
- 1950-er Longuet-Higgins: Alternierende Bindungslängen
- 1980-er Su, Schrieffer, Heeger: Anregungen (Soliton)
- Gute Bandstruktur mit Tight-Binding

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 3 / 14

Dichtefunktionaltheorie

- Numerische, ab initio, Selbstkonsistenz-Methode zur Berechnung von quantenmechanischen Grundzuständen
- BORN-OPPENHEIMER-Näherung
- HOHENBERG-KOHN Theoreme: Elektronendichte des Grundzustands bestimmt externes Potential eindeutig und damit Grundzustands-Wellenfunktion:

$$\Psi_0 = \Psi [n_0]$$

Die Grundzustandsdichte minimiert das Energie-Funktional:

$$E[n_0] \leq E[n]$$

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 4 / 14

• Nicht wechselwirkende Elektron-Wellenfunktionen φ_i (Kohn-Sham-Orbitale) mit selber Elektronendichte

$$n(\vec{r}) = \sum_{i} |\varphi_{i}|^{2}$$

und Einteilchen-Hamiltonian:

$$\mathcal{H} = rac{ec{p}^2}{2m} + V_{\mathrm{eff}}(ec{r}, n(ec{r}))$$

- Unbekannte Terme in $V_{\rm eff}(\vec{r},n(\vec{r}))$: exchange-correlation-Term Verwendete Approximation: PBE (GGA)
- Lösen mit Iteration und Test auf Selbstkonsistenz

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 5 / 14

Dichtefunktionaltheorie mit Zwangsbedingungen (cDFT)

 Manuelles Verschieben von Ladung mittels externen Potentialen

2

ullet Definiere *i* Regionen und Ladungen N_i

•

- Überlagerte Gauß-Kurven $w(\vec{r})$ zentriert an Kernpositionen \vec{R}_j
- Minimierung der cDFT-Energie:

$$F\left[n\left(\vec{r}\right),U_{i}\right]=E_{0}\left[n\left(\vec{r}\right)\right]+\sum_{i}U_{i}\left(\int\!\mathrm{d}\vec{r}\ w_{i}\left(\vec{r}\right)\ n\left(\vec{r}\right)-N_{i}\right)$$

mit den Zwangsbedingungen:

$$0 = \int \! \mathrm{d}\vec{r} \, w_i(\vec{r}) \, n(\vec{r}) - N_i$$

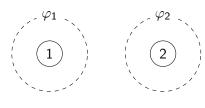
Verwendete Software: GPAW & ASE

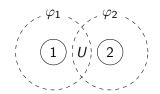
Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 6 / 14

Tight-Binding Methode

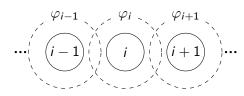
- Einteilchen-Methode
- Ausgangspunkt: Isolierte Atome ungestörte Wellenfunktionen
- Korrekturen *U* durch Wechselwirkungen benachbarter Atome
- Bindender Zustand

$$\int \! \mathrm{d}\vec{x} \,\, \varphi_1^* \cdot U \cdot \varphi_2 < 0$$





 Polymer mit 'nextneighbour'-Interaktion



• Hamiltonian in der Basis der φ_i

$$\mathcal{H} = egin{pmatrix} \cdot \cdot \cdot & E_0 & -t_{i-1,i} & 0 \ -t_{i,i-1} & E_0 & -t_{i,i+1} \ 0 & -t_{i+1,i} & E_0 \end{pmatrix}$$

• Positiven Hopping-Parametern t_i

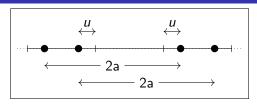
$$\mathcal{H} = \sum_{i} E_0 n_i - \sum_{i} t_{i,i+1} \left(c_i^{\dagger} \ c_{i+1} + c_{i+1}^{\dagger} \ c_i \right)$$

SSH-Hamiltonian

$$\mathcal{H}_{\mathsf{SSH}} = \underbrace{-2\sum_{n} t_{n+1,n} \left(c_{n+1}^{\dagger} c_{n} + c_{n}^{\dagger} c_{n+1} \right)}_{\mathsf{Elektronen Hopping} / \pi - \mathsf{Bindungsenergie}} + \underbrace{\frac{1}{2} \sum_{n} \kappa (u_{n+1} - u_{n})^{2}}_{\sigma - \mathsf{Bindungsenergie}} + \underbrace{\frac{1}{2} \sum_{n} M \dot{u}_{n}^{2}}_{\mathsf{Kinetische Energie}}$$

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 9 / 14

Peierls-Instabilität



- Peierls-Instabilität $\rightarrow u_n = (-1)^n u$
- Halbe Brillouin-Zone
- Hopping-Hamiltonian:

$$\mathcal{H}_{\mathsf{hopp}} = -2\sum_{n}\left[t_0 + (-1)^n\delta\right]\cdot\left(c_{n+1}^{\dagger}c_n + c_n^{\dagger}c_{n+1}\right)$$

 $\mathsf{mit}\ \delta = 2\alpha \mathit{u}$

und Phonon-Kopplungs-Konstante:

$$\alpha = \partial t / \partial u$$

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 10 / 14

Bandstruktur

$$\mathcal{H}_{\mathsf{hopp}} = -2\sum_{n}\left[t_0 + (-1)^n\delta\right]\cdot\left(c_{n+1}^{\dagger}c_n + c_n^{\dagger}c_{n+1}\right)$$

↓ Fourier-Transformation

$$\mathcal{H}_{\mathsf{hopp}} = \sum_{k} \left[\left(\epsilon_{k} + i \Delta_{k} \right) c_{k}^{\dagger(e)} c_{k}^{(o)} + \left(\epsilon_{k} - i \Delta_{k} \right) c_{k}^{\dagger(o)} c_{k}^{(e)} \right]$$

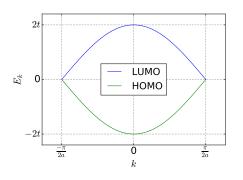
Mit $\epsilon_k := 2t_0 \cos(ka)$ und $\Delta_k := 2\delta \sin(ka)$ Separierte Hamiltonians

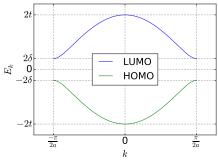
$$\mathcal{H}_{k} = (\epsilon_{k} + i\Delta_{k}) c_{k}^{\dagger(e)} c_{k}^{(o)} + (\epsilon_{k} - i\Delta_{k}) c_{k}^{\dagger(o)} c_{k}^{(e)}$$

Mit Eigenwerten:

$$E_k = \pm \sqrt{\epsilon_k^2 + \Delta_k^2}$$

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 11 / 14





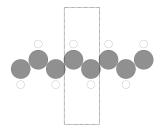
(a) Bandstruktur für u = 0.

(b) Bandstruktur für $u \neq 0$.

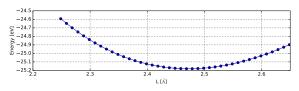
$$E_k = \pm \sqrt{(2t_0\cos(ka))^2 + (2\delta\sin(ka))^2}$$

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 23. Juli 2017 12 / 14

Bindungslänge



(a) Schema: Einheitszelle *trans*-Polyacetylen



(b) Ground state energy of relaxed polyacetylene in respect to the length of the unit cell in direction of periodic boundaries.

title