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

Fabian Glatzel

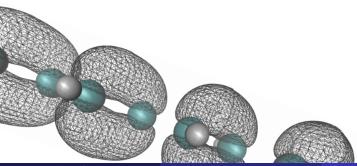
26. Juli 2017

- Einleitung
  - Motivation
  - Dichtefunktionaltheorie
  - Bindungslänge
  - Tight-Binding Methode
  - trans-Polyacetylen und SSH-Hamiltonian
  - Peierls-Instabilität
  - Bandstruktur
  - Bandstruktur
  - Dichtefunktionaltheorie mit Zwangsbedingungen
  - Erstes Modell zur Beschreibung der Ladungsverschiebung
  - Zweites Modell zur Beschreibung der Ladungsverschiebung

Zusammenfassung

#### Motivation

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



#### Dichtefunktionaltheorie

- Numerische, ab initio, Selbstkonsistenz-Methode zur Berechnung von quantenmechanischen Grundzuständen
- Hohenberg-Kohn-Theorem:  $\Psi \Rightarrow \rho$
- Kohn-Sham-Orbitale  $\varphi_i$  mit selber Elektronendichte

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

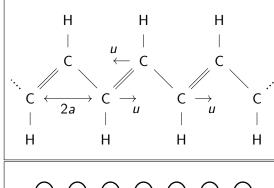
und Einteilchen-Hamiltonian:

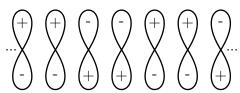
$$\mathcal{H} = rac{ec{p}^2}{2m} + V_{ ext{eff}}(ec{r}, 
ho(ec{r}))$$

• Unbekannte Terme in  $V_{\text{eff}}(\vec{r}, \rho(\vec{r}))$ : exchange-correlation-Term Verwendete Approximation: PBE (GGA)

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 4 / 4

#### trans-Polyacetylen





(a) Strukturformel: *trans*-Polyacetylen

(b) Schema: p-Orbitale von alternierende  $\pi$ -Bindung

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 5 / 41

## Bindungslänge

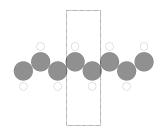


Abbildung: Schema: Einheitszelle trans-Polyacetylen

Berechnet:  $a = 1.23 \,\text{Å}$ Literaturwert<sup>1</sup>: a = 1.2 Å

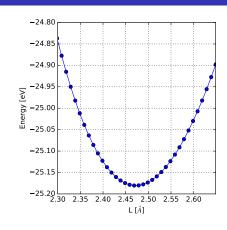


Abbildung: Grundzustandsenergie in Abhängigkeit der Einheitszellenlänge

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>Alle Literaturwerte von: Su, Schrieffer, Heeger: Solitons in Polyacetylene. & Kertesz, Choi, Yang: Conjugated Polymers and Aromaticity.

## Verschiebung

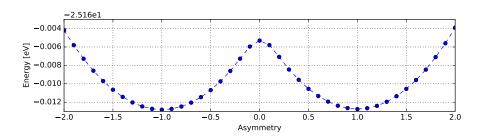


Abbildung: Grundzustandsenergie in Abhängigkeit von der Asymmetrie  $u/u_0$ .

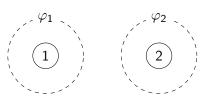
- Berechnung:  $u = 5 \cdot 10^{-3} \,\text{Å}$
- Literaturwert:  $u = 0.042 \,\text{Å}$

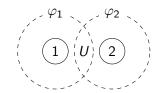
Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 7 / 41

## 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
- $\cdots \left( \left( \begin{array}{c} i 1 \\ i \\ i \end{array} \right) \left( \begin{array}{c} i \\ i \\ i \end{array} \right) \left( \begin{array}{c} i \\ i \\ i \end{array} \right) \right) \cdots$

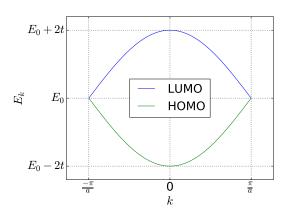
- Hamiltonian in der Basis der  $\varphi_i$
- Positive Hopping-Parameter t<sub>i</sub>

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

Perfekt, periodische Kette:

$$\mathcal{H} = \sum_{i} E_{0} n_{i} - \sum_{i} t \left( c_{i}^{\dagger} c_{i+1} + c_{i+1}^{\dagger} c_{i} \right)$$

Eigenenergien:  $E_k = E_0 \pm 2t \cos(ka)$ 



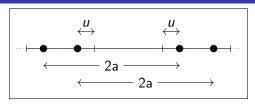
Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 10 / 41

#### trans-Polyacetylen und SSH-Hamiltonian

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

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 11 / 41

#### 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 26. Juli 2017 12 / 41

#### Bandstruktur

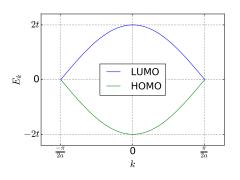
$$\mathcal{H}_{\mathsf{hopp}} = -2\sum_{n}\left[t_0 + (-1)^n\delta\right]\cdot\left(c_{n+1}^\dagger c_n + c_n^\dagger c_{n+1}\right)$$

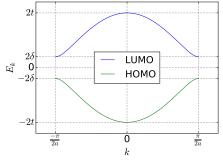
$$\mathcal{H}_{\mathsf{hopp}} = \sum_{k} \underbrace{\left[ \left( \epsilon_{k} + i \Delta_{k} \right) c_{k}^{\dagger(e)} c_{k}^{(o)} + \left( \epsilon_{k} - i \Delta_{k} \right) c_{k}^{\dagger(o)} c_{k}^{(e)} \right]}_{\mathcal{H}_{k}}$$

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

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

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 13 / 41





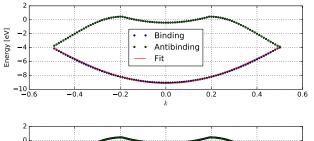
(a) Bandstruktur für u = 0.

(b) Bandstruktur für  $u \neq 0$ .

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

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 14 / 41

#### Bandstruktur



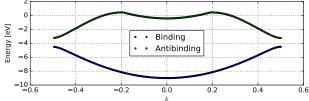
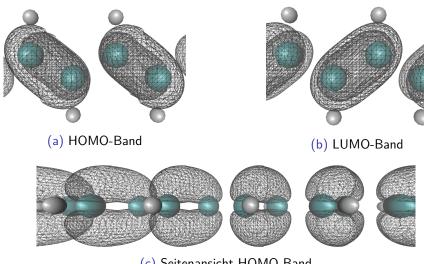


Abbildung: Bandstruktur trans-Polyacetylen

- Berechnet:  $t_0 = 2.62 \,\mathrm{eV}$ Literaturwert:  $t_0 = 2.5 \,\mathrm{eV}$
- Berechnet:  $E_{\mathsf{Gap}} = 0.14\,\mathrm{eV} \\ \left(1.27\,\mathrm{eV}\right)$  Literaturwert:

$$E_{\mathsf{Gap}} = 1.4\,\mathrm{eV}$$

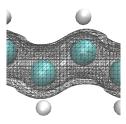
• Berechnet:  $\alpha = 3.95 \, \mathrm{eV/Å}$  Literaturwert:  $\alpha = 4.1 \, \mathrm{eV/Å}$ 



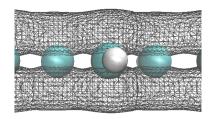
(c) Seitenansicht HOMO-Band

Abbildung: Isooberflächen für Zustände am BRILLOUIN-Zonen-Rand.

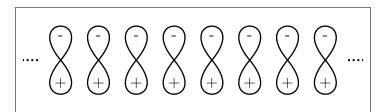
Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 16 / 41



(a) Bindend



(b) Bindend Seitenansicht



(c) Schema: p-Orbitale am  $\Gamma$ -Punkt

Abbildung: Isooberflächen für Zustände am  $\Gamma$ -Punkt.

## Dichtefunktionaltheorie mit Zwangsbedingungen (cDFT)

- Manuelles Verschieben von Ladung mittels externen Potentialen
- Definiere i Regionen und Ladungen  $N_i$
- Uberlagerte Gauß-Kurven  $w(\vec{r})$  zentriert an Kernpositionen  $\hat{R_i}$
- Minimierung der cDFT-Energie:

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

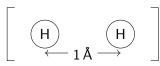
mit den Zwangsbedingungen:

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

Fabian Glatzel 18 / 41

#### Kette von Wasserstoff-Atomen

Möglichst einfaches Testsystem für cDFT



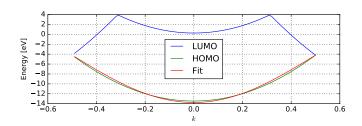
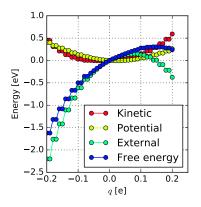


Abbildung: Bandstruktur der Wasserstoff-Kette

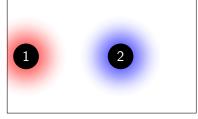
$$\Rightarrow$$
  $t_0 = 4.8 \,\mathrm{eV}$ 

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 19 / 41

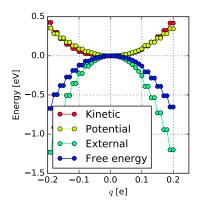
## Korrektur von cDFT mit periodischen Randbedingungen



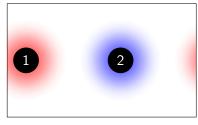
(a) Verschiedene Energiebeiträge zur Gesamtenergie in Abhängigkeit von der verschobenen Ladung *q*.



(b) Schema: GAUSS-Kurven mit periodischer Randbedingung.



(a) Verschiedene Energiebeiträge zur Gesamtenergie in Abhängigkeit von der verschobenen Ladung q.



(b) Schema: Korrigierte GAUSS-Kurven mit periodischer Randbedingung.

## Erstes Modell zur Beschreibung der Ladungsverschiebung

- Hopping-Hamiltonian unverändert
- Wellenfunktionen einheitlich variieren:

$$\Psi_k^{(v)}(q) = \sqrt{\frac{1}{2} - \frac{q}{2}} c_k^{\dagger(e)} - \sqrt{\frac{1}{2} + \frac{q}{2}} c_k^{\dagger(o)}$$

Grundzustandsenergie als Summe der Einteilchen-Energien:

$$E_0(q) = -rac{4Nt_0}{\pi}\sqrt{1-q^2}$$

Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 22 / 41

#### Standardabweichung der GAUSS-Kurven

- Zu kleines  $\sigma \Rightarrow \text{Lokalisiert Elektronen zu sehr}$
- ullet Zu großes  $\sigma \quad \Rightarrow \quad$  Ungezielte Verschiebung
- ullet  $\sigma$  mit leichtest möglicher Ladungsverschiebung

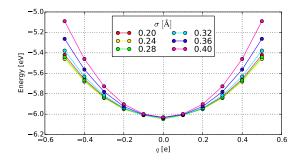


Abbildung: Grundzustandsenergie in Abhängigkeit von der verschobenen cDFT Ladung für verschiedene  $\sigma$ .

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 23 / 41

## Berechnung des Hopping-Parameters

- Ergebnis:  $t_0 = 9.0 \,\mathrm{eV}$
- Referenzwert:  $t_0 = 4.8 \, \mathrm{eV}$

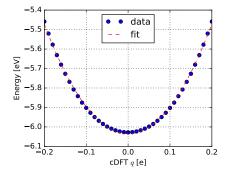


Abbildung: Grundzustandsenergie in Abhängigkeit der verschobenen Ladung für  $\sigma = 0.24 \,\text{Å}$ 

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 24 / 41

#### Ursachen:

- Grundzustandsenergie ≠ Summe Einteilchen-Energien
- E<sub>k</sub> variieren nicht gleichmäßig

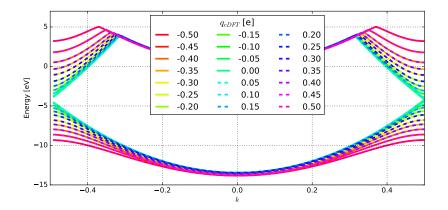


Abbildung: HOMO- and LUMO-Band für verschiedene Ladungsverschiebungen.

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 25 / 41

## Zweites Modell zur Beschreibung der Ladungsverschiebung

Modifiziere Hopping-Hamiltonian:

$$\begin{pmatrix} 0 & \epsilon_k + i\Delta_k \\ \epsilon_k - i\Delta_k & 0 \end{pmatrix} \rightarrow \begin{pmatrix} -V & \epsilon_k + i\Delta_k \\ \epsilon_k - i\Delta_k & V \end{pmatrix}$$

• Mit Eigenwerten:

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

• Für Wasserstoff-Kette ( $\Delta_k = 0$ ):

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

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 26 / 41

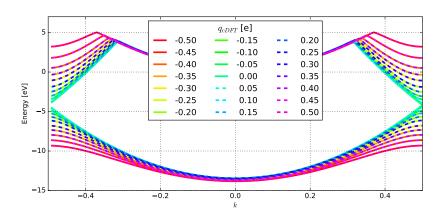


Abbildung: HOMO- and LUMO-Band für verschiedene Ladungsverschiebungen.

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

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 27 / 41

- V korrespondiert mit cDFT Potential-Stärken U<sub>i</sub>
- Erwartung von Hamiltonian:

$$U_1=-U_2$$

$$V = c \cdot U$$

$$U = \frac{1}{2}(U_1 - U_2)$$

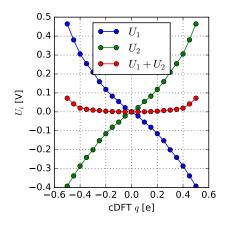


Abbildung: cDFT potentials in respect to the displaced charge.

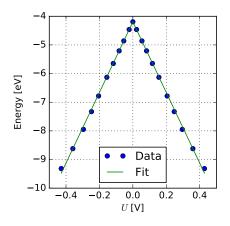


Abbildung: HOMO-Band-Energie am BRILLOUIN-Zonen-Rand

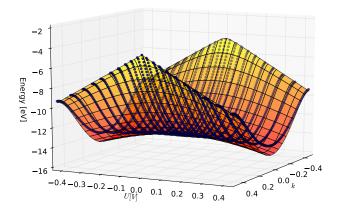
Erwartete Bandform:

$$E_k = -\sqrt{(cU)^2 + (2t_0\cos(ka))^2}$$

• Brillouin-Zonen-Rand:

$$E_{\mathsf{Edge}} = - |cU|$$

•  $c = 12.3 \,\mathrm{e}$ 



• Fit:  $t_0 = 4.6 \, \text{eV}$ • Referenzwert:  $t_0 = 4.8 \, \mathrm{eV}$ 

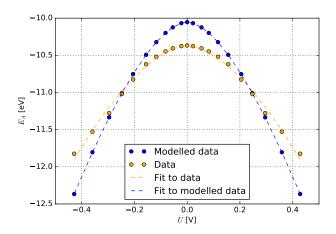


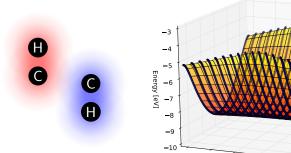
Abbildung: Mittlere HOMO-Band-Energie in Abhängigkeit von U.

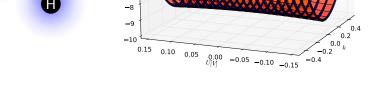
Daten:  $t_0=9.1\,\mathrm{eV}$ 

• Modellierte Daten:  $t_0 = 4.6 \, \text{eV}$ 

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 31 / 41

## Zweites Modell für trans-Polyacetylen





Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 32 / 41

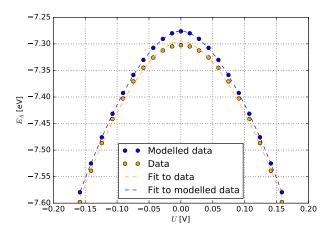


Abbildung: Mittlere HOMO-Band-Energie in Abhängigkeit von U.

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 33 / 41

#### Zusammenfassung

#### Gute Bandstruktur mit DFT

Größe		Berechnet	Lit.
Bindungslänge	a[Å]	1.23	1.2
Verschiebung	u[Å]	$0 - 5 \cdot 10^{-3}$	0.042
Bandlücke	$E_{Gap}[\mathrm{eV}]$	0.137 (1.27)	1.4
Hopping-Parameter	$t_0[{ m eV}]$	2.62	2.5
Phonon-Kopplungs-Konstante	$lpha[ ext{eV/Å}]$	3.95	4.1

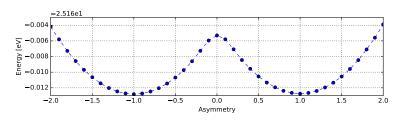
'Proof of Principle': Hopping-Parameter aus Ladungsverschiebung (cDFT)

$$t_0=2.7\,\mathrm{eV}$$

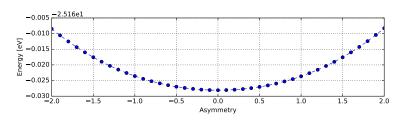
Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 34 / 41

# Vielen Dank für Ihre Aufmerksamkeit

Fabian Glatzel Bachelor Vortrag 26. Juli 2017 35 / 41



(a) Mit k-Punkt am Brillouin-Zonen-Rand.



(b) Ohne k-Punkt am Brillouin-Zonen-Rand.

Abbildung: Grundzustandsenergie in Abhängigkeit von der Asymmetrie  $^{u}\!/u_{0}.$ 

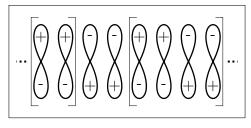


Abbildung: Schema: p-Orbitale von alternierender  $\pi$ -Bindung.

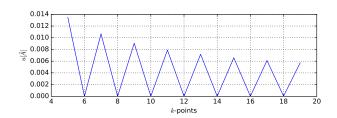


Abbildung: Verschiebung u in Abhängigkeit von den k-Punkten für eine Einheitszelle mit vier CH-Gruppen.

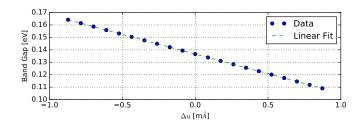
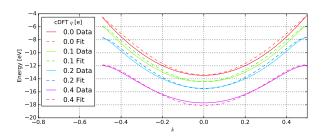


Abbildung: Bandlücke in Abhängigkeit von der Verschiebung.



#### Abbildung: Wasserstoff-Kette

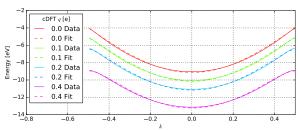


Abbildung: trans-Polyacetylen

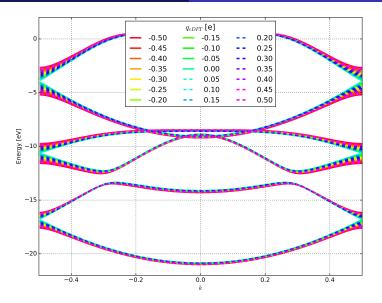


Abbildung: Bandstruktur von *trans*-Polyacetylen für verschiedene Ladungsverschiebungen.

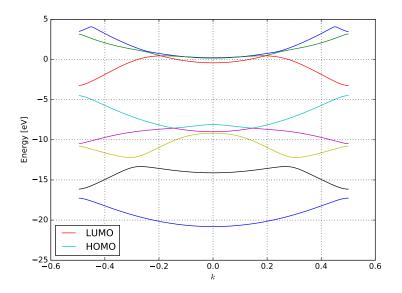


Abbildung: Bandstruktur von trans-Polyacetylen für  $u = 0.042 \,\text{Å}$