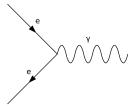
Diagrammatische Methoden der theoretischen Physik

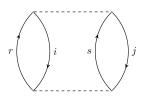
am Beispiel der Goldstone-Diagramme

Philipp Schreiner

TU Graz

28. November 2019





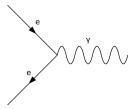
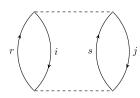
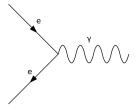
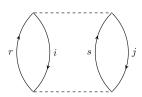


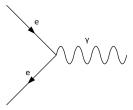
 Diagramme helfen, komplizierte Terme/Zusammenhänge übersichtlich darzustellen

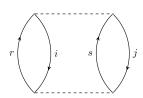






- Diagramme helfen, komplizierte Terme/Zusammenhänge übersichtlich darzustellen
- hier: Terme einer Störentwicklung





- Diagramme helfen, komplizierte Terme/Zusammenhänge übersichtlich darzustellen
- hier: Terme einer Störentwicklung
- zur Verbesserung des Hartree-Fock-Verfahrens (Berechnung von Molekülorbitalen)

Inhalt

Grundlagen

Hartree-Fock Störungsrechnung

Diagrammatik

Darstellung der Energiekorrekturen Summation von Diagrammen

Zusammenfassung

Problem:

$$\hat{\mathcal{H}} = \sum_{i=1}^{N} \hat{h}(i) + \sum_{i=1}^{N} \sum_{j>i}^{N} r_{ij}^{-1}$$

Problem:

$$\hat{\mathcal{H}} = \sum_{i=1}^{N} \hat{h}(i) + \sum_{i=1}^{N} \sum_{j>i}^{N} r_{ij}^{-1}$$

Ansatz:

$$|\Psi\rangle := \left|\phi_i^{(1)}\phi_j^{(2)}...\phi_k^{(N)}\right\rangle = \begin{vmatrix}\phi_i(\mathbf{x}_1) & \phi_j(\mathbf{x}_1) & \cdots & \phi_k(\mathbf{x}_1)\\\phi_i(\mathbf{x}_2) & \phi_j(\mathbf{x}_2) & \cdots & \phi_k(\mathbf{x}_2)\\\vdots & \vdots & & \vdots\\\phi_i(\mathbf{x}_N) & \phi_j(\mathbf{x}_N) & \cdots & \phi_k(\mathbf{x}_N)\end{vmatrix}$$

Forderung:

$$E_0 = \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{H}} | \Psi_0
angle \
ightarrow \ \mathrm{min}$$
 Variation in ϕ_m

Forderung:

$$E_0 = \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{H}} | \Psi_0
angle \
ightarrow \ \mathrm{min}$$
 Variation in ϕ_m

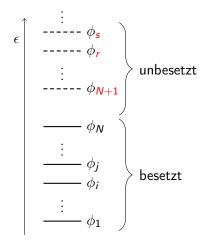
Lösung:

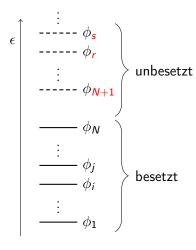
$$\hat{f}(1)\left|\phi_{m}^{(1)}\right\rangle = \epsilon_{m}\left|\phi_{m}^{(1)}\right\rangle$$

$$\hat{f}(1) = \hat{h}(1) + \hat{v}^{HF}(1)$$
 (Fock-Operator)

$$\hat{f}(1) = \hat{h}(1) + \hat{v}^{HF}(1)$$
 (Fock-Operator)

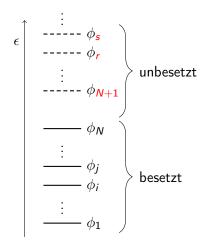
Frage nach optimalen Orbitalen \Leftrightarrow Eigenwertproblem von $\hat{f}(1)$





Grundzustand:

$$|\Psi_0\rangle = \left|\phi_1^{(1)}...\ \phi_i^{(i)}\phi_j^{(j)}...\ \phi_N^{(N)}\right\rangle$$



Grundzustand:

$$|\Psi_0\rangle = \left|\phi_1^{(1)}...\ \phi_i^{(i)}\phi_j^{(j)}...\ \phi_N^{(N)}\right\rangle$$

angeregte Zustände:

$$\begin{aligned} |\Psi_{i}^{r}\rangle &= \left|\phi_{1}^{(1)}...\ \phi_{r}^{(i)}\phi_{j}^{(j)}...\ \phi_{N}^{(N)}\right\rangle \\ \left|\Psi_{ij}^{rs}\rangle &= \left|\phi_{1}^{(1)}...\ \phi_{r}^{(i)}\phi_{s}^{(j)}...\ \phi_{N}^{(N)}\right\rangle \end{aligned}$$

$$\hat{\mathcal{H}}|\Psi_0\rangle = E_0|\Psi_0\rangle$$
 (keine Eigenzustände)

$$\hat{\mathcal{H}} = \sum_{i=1}^{N} \hat{h}(i) + \sum_{i=1}^{N} \sum_{j>i}^{N} r_{ij}^{-1}$$

$$\hat{\mathcal{H}} | \Psi_0 \rangle = \mathcal{E}_0 | \Psi_0 \rangle$$
 (keine Eigenzustände)

$$\hat{\mathcal{H}} = \sum_{i=1}^{N} \hat{h}(i) + \sum_{i=1}^{N} \sum_{j>i}^{N} r_{ij}^{-1}$$

$$\hat{\mathcal{H}}_0\ket{\Psi_0}=\sum_{i=1}^N \epsilon_i\ket{\Psi_0}$$
 (Eigenzustände \checkmark)

$$\hat{\mathcal{H}}_0 = \sum_{i=1}^{N} \hat{f}(i) = \sum_{i=1}^{N} \left(\hat{h}(i) + \hat{v}^{HF}(i) \right)$$

$$\hat{\mathcal{V}} = \hat{\mathcal{H}} - \hat{\mathcal{H}}_0 = \underbrace{\sum_{i=1}^{N} \sum_{j>i}^{N} r_{ij}^{-1}}_{\text{exakte WW}} - \underbrace{\sum_{i=1}^{N} \hat{v}^{\textit{HF}}(i)}_{\text{genäherte WW}}$$

$$\hat{\mathcal{V}} = \hat{\mathcal{H}} - \hat{\mathcal{H}}_0 = \underbrace{\sum_{i=1}^{N} \sum_{j>i}^{N} r_{ij}^{-1}}_{\text{exakte WW}} - \underbrace{\sum_{i=1}^{N} \hat{v}^{HF}(i)}_{\text{genäherte WW}}$$

$$\hat{\mathcal{H}} = \hat{\mathcal{H}}_0 + \hat{\mathcal{V}}$$

⇒ Ausgangspunkt für Störungsrechung!

Problem:

$$\hat{\mathcal{H}} \ket{\Phi_0} = (\hat{\mathcal{H}}_0 + \hat{\mathcal{V}}) \ket{\Phi_0} = \mathcal{E}_0 \ket{\Phi_0}$$

mit $\hat{\mathcal{H}}_0 \ket{\Psi_n} = E_n^{(0)} \ket{\Psi_n}$ exakt lösbar $\ket{\Phi_0} \dots$ exakter Grundzustand $\ket{\Psi_n} \dots$ exakte Eigenzustände von $\hat{\mathcal{H}}_0$

Problem:

$$\hat{\mathcal{H}} \ket{\Phi_0} = (\hat{\mathcal{H}}_0 + \hat{\mathcal{V}}) \ket{\Phi_0} = \mathcal{E}_0 \ket{\Phi_0}$$

mit $\hat{\mathcal{H}}_0 \ket{\Psi_n} = E_n^{(0)} \ket{\Psi_n}$ exakt lösbar

 $|\Phi_0
angle \dots$ exakter Grundzustand $|\Psi_n
angle \dots$ exakte Eigenzustände von $\hat{\mathcal{H}}_0$

Gesucht: $\mathcal{E}_0 \dots$ wahre Grundzustandsenergie

Idee:

$$\mathcal{E}_0 \approx E_0^{(0)} + E_0^{(1)} + E_0^{(2)} \dots$$

$$E_0^{(0)} = \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{H}}_0 | \Psi_0 \rangle$$

$$E_0^{(1)} = \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_0 \rangle$$

$$E_0^{(2)} = \sum_{n \neq 0} \frac{\left| \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_n \rangle \right|^2}{E_0^{(0)} - E_n^{(0)}}$$

Speziell für Hartree-Fock:

- ► $E_0^{(1)}$ liefert keine Verbesserung
- Für den Term zweiter Ordnung:

$$E_0^{(2)} = \sum_{n \neq 0} \frac{\left| \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_n \rangle \right|^2}{E_0^{(0)} - E_n^{(0)}}$$

$$\hat{\mathcal{V}} = \sum_{i=1}^N \sum_{j>i}^N r_{ij}^{-1} - \sum_{i=1}^N \hat{\mathcal{V}}^{HF}(i)$$

$$|\Psi_n\rangle = |\Psi_i^r\rangle, |\Psi_{ij}^{rs}\rangle, |\Psi_{ijk}^{rst}\rangle, \dots$$

Speziell für Hartree-Fock:

- ► $E_0^{(1)}$ liefert keine Verbesserung
- Für den Term zweiter Ordnung:

$$E_0^{(2)} = \sum_{n \neq 0} \frac{\left| \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_n \rangle \right|^2}{E_0^{(0)} - E_n^{(0)}}$$

$$\hat{\mathcal{V}} = \sum_{i=1}^N \sum_{j>i}^N r_{ij}^{-1} - \sum_{i=1}^N \hat{\mathcal{V}}^{HF}(i)$$

$$|\Psi_n \rangle = |\Psi_i^{r} \rangle, |\Psi_{ij}^{rs} \rangle, |\Psi_{ijk}^{rst} \rangle, \dots$$

Energiekorrektur zweiter Ordnung für Hartree-Fock:

$$E_0^{(2)} = \sum_{n \neq 0} \frac{\left| \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_n \rangle \right|^2}{E_0^{(0)} - E_n^{(0)}}$$

Energiekorrektur zweiter Ordnung für Hartree-Fock:

$$E_0^{(2)} = \sum_{n \neq 0} \frac{\left| \langle \Psi_0 | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_n \rangle \right|^2}{E_0^{(0)} - E_n^{(0)}} \longrightarrow \frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{\left| (W_{ij,rs} - W_{ij,sr}) \right|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

Energiekorrektur zweiter Ordnung für Hartree-Fock:

$$E_{0}^{(2)} = \sum_{n \neq 0} \frac{\left| \langle \Psi_{0} | \hat{\mathcal{V}} | \Psi_{n} \rangle \right|^{2}}{E_{0}^{(0)} - E_{n}^{(0)}} \rightarrow \frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{\left| (W_{ij,rs} - W_{ij,sr}) \right|^{2}}{\epsilon_{i} + \epsilon_{j} - \epsilon_{r} - \epsilon_{s}}$$

$$W_{ij,rs} := \left\langle \phi_{i}^{(1)} \phi_{j}^{(2)} \middle| r_{12}^{-1} \middle| \phi_{r}^{(1)} \phi_{s}^{(2)} \middle\rangle$$

$$\hat{f}(1) \middle| \phi_{m}^{(1)} \middle\rangle = \epsilon_{m} \middle| \phi_{m}^{(1)} \middle\rangle$$

Darstellung der Energiekorrekturen

Wollen Energiekorrekturterm 2. Ordnung darstellen:

$$E_0^{(2)} = \frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

$$\stackrel{\cancel{F}}{=} \frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s} - \frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

Darstellung der Energiekorrekturen

Wollen Energiekorrekturterm 2. Ordnung darstellen:

$$E_0^{(2)} = \frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

$$\stackrel{\cancel{F}}{=} \frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s} - \frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

Brauchen:

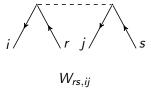
- Matrixelemente im Zähler
- Energien der Orbitale im Nenner
- Vorfaktor und Vorzeichen
- Summationen

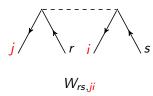
Matrixelemente, Energien im Nenner und Summation

$$\sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

Matrixelemente, Energien im Nenner und Summation

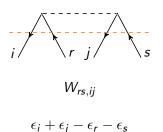
$$\sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

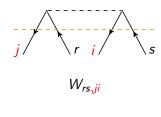




Matrixelemente, Energien im Nenner und Summation

$$\sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$





 $\epsilon_i + \epsilon_i - \epsilon_r - \epsilon_s$

Darstellung der Energiekorrekturen

$$\sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

Brauchen:

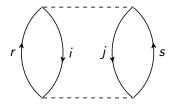
- ► Matrixelemente im Zähler √ (Interaktionslinien)
- ► Energien der Orbitale im Nenner

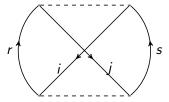
 ✓ (gedachte Linien)
- Vorfaktor und Vorzeichen
- Summationen √ (alle vorkommenden Indizes)

Außerdem:

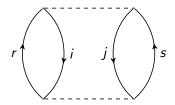
Mehrere Matrixelemente in Zähler

Coulomb- und Austausch-Diagramm

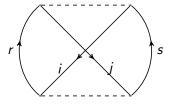




Coulomb- und Austausch-Diagramm

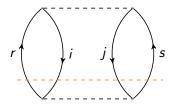




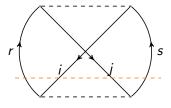


$$W_{ij,rs}W_{rs,ji}$$

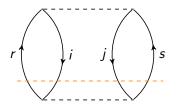
Coulomb- und Austausch-Diagramm



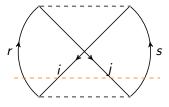
$$\frac{W_{ij,rs}W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



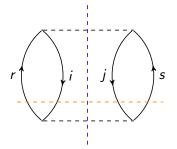
$$\frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



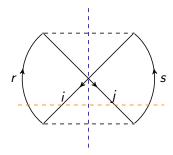
$$\sum_{iirs} \frac{W_{ij,rs}W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



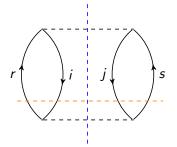
$$\sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



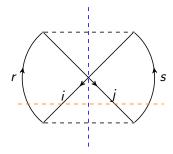
$$\frac{1}{2} \sum_{iirs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



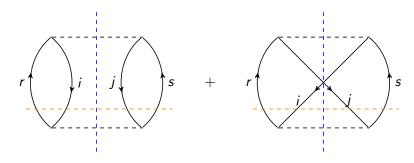
$$\frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



$$\frac{1}{2} \sum_{iirs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$



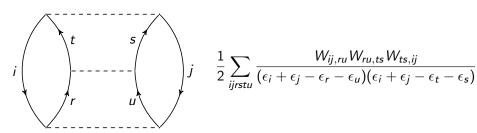
$$-\frac{1}{2}\sum_{ijrs}\frac{W_{ij,rs}W_{rs,ji}}{\epsilon_i+\epsilon_j-\epsilon_r-\epsilon_s}$$



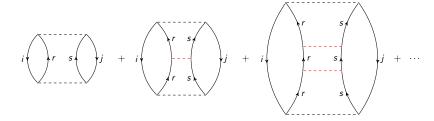
$$E_0^{(2)} = \frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ij}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s} - \frac{1}{2} \sum_{ijrs} \frac{W_{ij,rs} W_{rs,ji}}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

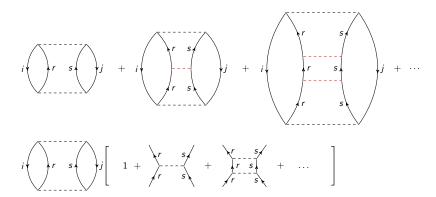
Diagramme höherer Ordnung

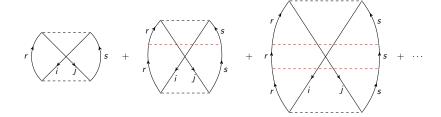
- Coulomb- und Austauschdiagramm sind die Diagramme für die Energiekorrektur zweiter Ordnung (2 Interaktionslinien)
- ▶ Terme n-ter Ordnung können mit n Interaktionslinien dargestellt werden. z.B. n = 3

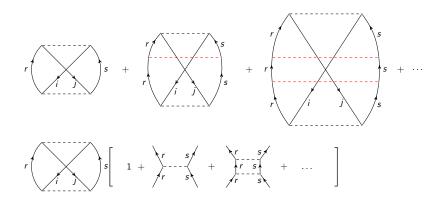


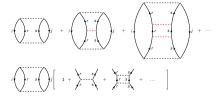
- (i) Interaktionslinie $\Leftrightarrow W_{le\ re,la\ ra}\ im\ Z\ddot{a}hler$
- (ii) Interaktionslinien-Paar $\Leftrightarrow \sum \epsilon_{\downarrow} \sum \epsilon_{\uparrow}$ im Nenner
- (iii) Summe über alle Indizes
- (iv) Vorzeichen \Leftrightarrow (-)^{geschlossene} Kurven
- (v) Horizontal spiegelsymmetrisch ⇔ Faktor 1/2
- (vi) Der Energiekorrekturterm n-ter Ordnung ergibt sich aus der Summe aller Graphen n-ter Ordnung

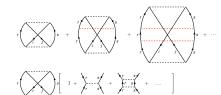












$$\begin{bmatrix} i & & & \\$$

$$\begin{bmatrix} i & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & \\ & & \\ & \\ & \\ & & \\$$

$$\begin{bmatrix} i & & \\ & \\ & & \\ & & \\ & \\ & & \\ & \\ & \\ & & \\$$

$$\frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s} \quad \frac{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s - W_{rs,rs}}$$

$$\begin{bmatrix} i & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & \\ & & \\ & \\ & & \\ & \\ & \\ & & \\$$

$$\frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s} \frac{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s - W_{rs,rs}}$$

$$\frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s - W_{rs,rs}}$$

Energiekorrektur zweiter Ordnung:

$$E_0^{(2)} = \frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s}$$

Summe der Folge aus Coulomb- und Austauschdiagrammen:

$$\frac{1}{4} \sum_{ijrs} \frac{|(W_{ij,rs} - W_{ij,sr})|^2}{\epsilon_i + \epsilon_j - \epsilon_r - \epsilon_s - W_{rs,rs}}$$

► Es ist gelungen, gezielt Diagramme aus jeder störungstheoretischen Ordnung ausfindig zu machen, welche sich exakt aufsummieren lassen

- Es ist gelungen, gezielt Diagramme aus jeder störungstheoretischen Ordnung ausfindig zu machen, welche sich exakt aufsummieren lassen
- Möglich durch die übersichtliche Darstellung in der Diagrammatik

- Es ist gelungen, gezielt Diagramme aus jeder störungstheoretischen Ordnung ausfindig zu machen, welche sich exakt aufsummieren lassen
- Möglich durch die übersichtliche Darstellung in der Diagrammatik
- ► Teil des Störoperators konnte so exakt gelöst werden

- Es ist gelungen, gezielt Diagramme aus jeder störungstheoretischen Ordnung ausfindig zu machen, welche sich exakt aufsummieren lassen
- Möglich durch die übersichtliche Darstellung in der Diagrammatik
- ▶ Teil des Störoperators konnte so exakt gelöst werden
- ► Weitere Summen von Diagrammen führen zu noch mehr Termen im Energienenner

Ausblick

► Goldstone-Diagramme können auch zur Beweisführung des Linked-Cluster-Theorems benutzt werden

Ausblick

- ► Goldstone-Diagramme können auch zur Beweisführung des Linked-Cluster-Theorems benutzt werden
- ▶ Dieses garantiert die Größenkonsistenz der Störungsrechung in allen Ordnungen

Fragen

