

Klassische Dichtefunktionaltheorie

Festkörper: typischerweise $\sim 10^{23}$ Teilchen

Wdh.: zentrale Größe: Elektronendichte
im großkanonischen Ensemble (T, V, μ)

$$\rho(\underline{r}) = \left\langle \sum_{i=1}^N \delta(\underline{r} - \underline{r}_i) \right\rangle$$

III. I. Zur Geschichte der DFT

• 1964 Walter Kohn Phys. Rev. B 136, 864

→ beweist (zusammen mit P. Hohenberg) ein
Variationsprinzip für die Elektronendichte

$$n(\underline{r}) = \langle \psi | \hat{n}(\underline{r}) | \psi \rangle$$

Elektronendichteoperator

↙ Vielteilchen Grundzust.

• $n(\underline{r})$ ist eindeutig mit dem externen Potential $\phi_{\text{ext}}(\underline{r})$
verknüpft

• \exists Funktional $E[n]$, so dass

$$E[n_0] = E_0$$

↖ Grundzust.dichte

↳ echte Grundzustandsenergie

- $E[n \neq n_0] > E_0$

→ $E[n]$ ist minimal für $n(\underline{r}) = n_0(\underline{r})$

„Hohenberg - Kohn - Theorem“

Leads: alle Grundzustandseigenschaften können von $n_0(\underline{r})$ abgeleitet werden

• 1965: N. D. Mermin Phys. Rev. A 1, 1441

→ Formulierung des Variationsprinzips für Elektronengas bei $T > 0$

• 1965: Kohn und Sham Phys. Rev. A, 140, 4133

→ Selbstkonsistenzgleichung für die Elektronendichte

• 1976: Lohmeyer, Elmer Phys. Rev. A, 14, 2264

→ Anwendung der DFT auf klass. Systeme

• 1998: Nobelpreis für Chemie an Walter Kohn

III.2. Großkanonisches Funktional

Betrachte großkanonische Verteilungsfkt.:

$$Z_0 = \frac{1}{Z_{GK}} e^{-\beta(H - \mu N)} = Z_0(T, V, \mu, \{A\}, \{r\})$$

$$Z_{GK} = \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{h^{3N} N!} \int d\mu_1 \dots \int d\mu_N \int dr_1 \dots \int dr_N e^{-\beta(H - \mu N)}$$

$$= \text{Tr}_{GK} e^{-\beta(H - \mu N)}$$

(ausintegrieren der Impulse \Rightarrow)

$$= \sum_{N=0}^{\infty} \left(\frac{e^{\beta\mu}}{\lambda^3} \right)^N \int dr_1 \dots \int dr_N e^{-\beta H}$$

man sieht: $\text{Tr}_{GK} f_0 = 1$

$$\Rightarrow \langle A \rangle_{GK} = \frac{\text{Tr} f_0 A}{\text{Tr} f_0} = \text{Tr} f_0 A$$

Definition: $\Omega[f] = \text{Tr} f (H - \mu N + \beta^{-1} \ln f)$

Eigenschaften:

• für $f = f_0$ gilt $\Omega[f_0] = \Omega$

$$f_0 = \frac{1}{Z_{GK}} e^{-\beta(H - \mu N)}$$

$$\Omega[f_0] = \text{Tr} f_0 (H - \mu N + \beta^{-1} \ln f_0)$$

$$= \text{Tr} f_0 (H - \mu N - (H - \mu N) - \beta^{-1} \ln Z_{GK})$$

$$= \text{Tr} f_0 \left(-\beta^{-1} \ln Z_{GK} \right)$$

unabhängig von der Konfiguration.

$$= -\beta^{-1} \ln Z_{GK} \text{Tr} f_0$$

$$= -k_B T \ln Z_{GK} = \Omega \quad \text{q. e. d.}$$

• Für $f \neq f_0$ gilt $\Omega[f] > \Omega[f_0]$

benutze: $\ln f_0 = -\beta(H - \mu N) - \ln Z_{GK}$
 $= -\beta(H - \mu N) - \beta \Omega[f_0]$ $\left. \vphantom{\ln f_0} \right\} H - \mu N = -\beta^{-1} \ln f_0 + \Omega[f_0]$

$$\Omega[f] = \text{Tr} f (H - \mu N + \beta^{-1} \ln f)$$

$$= \text{Tr} f \left(\underset{\uparrow}{\Omega[f_0]} + \beta^{-1} \ln f - \beta^{-1} \ln f_0 \right)$$

unabhängig von der Konfiguration

$$= \Omega[f_0] \cdot \underbrace{\text{Tr} f}_{=1} + \text{Tr} f \left(\beta^{-1} \ln f - \beta^{-1} \ln f_0 \right)$$

Übung: Gibbs'sche Ungleichung

$$\text{Tr} f_1 (\ln f_1 - \ln f_2) \geq 0$$

$$(\forall f_i \text{ mit } \text{Tr} f_i = 1)$$

idee:

$$x = f_1/f_2$$

demit folgt:

$$\boxed{\Omega[f] > \Omega[f_0], \text{ falls } f \neq f_0}$$