

Wh:

$$\Omega[f] \rightarrow \Omega[g]$$

↑

Verteilungsfunktion

speziell

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

funktional abhängig
von $\phi_{\text{ext}}(r_i)$

Grunds

Eindeutige Zusammen-
hang zwischen
externem Potential
und der Dichte!

$$\Omega[g] = F[g]$$

$$+ \int dr g(r) (\phi_{\text{ext}}(r) - \mu)$$

Chemisches
Potential

$$F[g] = \text{Tr} \left(f(H_{\text{kin}} + H_{\text{WW}} + \beta^{-1} \text{enf}) \right)$$

funktional der Helmholtz'schen Freie Energie

Nun zum Variationsprinzip:

wir hatten gerade $S[f] \geq S[g]$

mit
" $>$ " : $f \neq f_0$
" $=$ " : $f = f_0$

Wegen der eindeutigen Relation
zwischen f bzw. Φ_{ext}
und g können wir schließen:

$$\begin{aligned} S[g] &\geq S[g_0] = S[g_0] \\ &= S_{\text{eq}} = -k_B T \ln Z_{\text{GU}} \end{aligned}$$

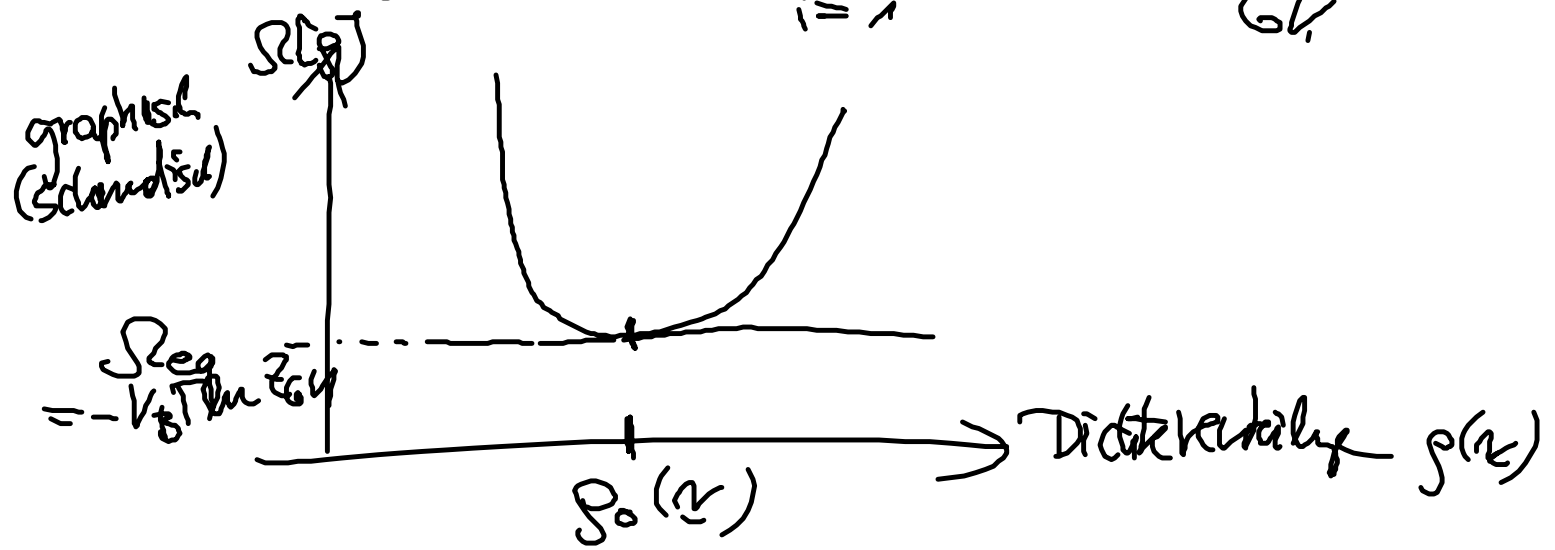
Diese Ungleichung kann auch durch
ein Variationsprinzip ausgedrückt werden

$$\frac{\delta S[g]}{\delta g(x)} \Big|_{g(x)=g_0(x)} = 0$$

Das Funktional ist extremal
(und eigentlich sogar minimal)

bei Auswertung mit der gleichgewichtsdichte

$$S_0(r) = \left\langle \sum_{i=1}^N d(r - r_i) \right\rangle_{GV}$$



Nun: konkreter Ausdruck
für $S(r)$ bzw. $F(r)$

Betrachte $F(r)$ für Spezialfall eines
idealen (nicht wechselwirkenden) Systems
ohne äußeres Potential ($\Phi_{ext} = 0$)

$$H = H_{kin} = \sum_{i=1}^N \frac{p_i^2}{2m} \quad \text{Frage: Was ist } F(r) ??$$

Ausgangspunkt

$$F^{ideal} = -k_B T \ln z_{kan}^{ideal} = -k_B T \ln \frac{1}{h^{3N} N!} \int dp_1 \dots \int dp_N \int dx_1 \dots \int dx_N e^{-\beta H_{kin}}$$

$$\Rightarrow F^{\text{ideal}} = -k_B T \ln \left(\frac{1}{\lambda^{3N} N!} V^N \right)$$

$$= -k_B T N \ln V + k_B T N \ln \lambda^3 + k_B T \ln N!$$

$\approx N \ln N - N$

~~$$= -k_B T N \left(\ln \frac{V}{N} + \ln \lambda^3 \right) - k_B T N$$~~

$$F^{\text{ideal}} = +k_B T N \left(\ln \left(\lambda^3 \rho_0^{\text{hom}} \right) - 1 \right)$$

$$\begin{aligned} \rho_0^{\text{hom}} &= \rho_0^{\text{hom}} \\ &= \frac{N}{V} \end{aligned}$$

Verallgemeinerung für Systeme mit einer inhomogenen Dichte

$$\rho_0^{\text{hom}} \rightarrow \rho(\underline{r})$$

und benutze $N = \int d\underline{r} \frac{N}{V} = \int d\underline{r} \rho_0^{\text{hom}}$

✓

Definiere das Funktional des idealen Systems

$$\Rightarrow \overline{F}^{id} [g] = \int_{\mathcal{B}} \int_{\mathcal{V}} \left(\frac{dV}{V} g(\underline{z}) \left(\ln(\overline{F} g(\underline{z})) - 1 \right) \right)$$

Test: $g(\underline{z}) = g_0^{hom}$, $\overline{F}^{id} [g] \rightarrow \overline{F}^{ideal}$

↳ Entsprechendes großkanonisches Funktional
~~für~~ für dieses ideale System mit $\Phi_{ext} = 0$

$$\Omega^{id} [g] = \overline{F}^{id} [g] - \int_{\mathcal{V}} g(\underline{z}) \mu$$

mit $\Phi_{ext} \neq 0$

$$\Omega^{id} [g] = \overline{F}^{id} [g] + \int_{\mathcal{V}} (\Phi_{ext}(\underline{z}) - \mu)$$

allgemeines System mit Wechselwirkung

$$\overline{F} [g] = \overline{F}^{id} [g] + \overline{F}^{int} [g]$$

Ansatz, mit dem
häufig gearbeitet
wird

III.5. Euler-Lagrange-Gleichung

Ausgangspunkt: Großkan. Funktional für wechselwirkendes System

$$\Omega[\rho] = F^{\text{id}}[\rho] + F^{\text{int}}[\rho] + \int d\mathbf{r} \left(\phi_{\text{ext}}(\mathbf{r}; \mu) \right)$$

benutze $\frac{\delta \Omega[\rho]}{\delta \rho(\mathbf{r})} \Big|_{\rho = \rho_0(\mathbf{r})} \stackrel{!}{=} 0$

Daraus Herleitung einer Gleichung für $\rho_0(\mathbf{r})$

betrachte

$$I = \frac{\delta \Omega[\rho]}{\delta \rho(\mathbf{r}')}$$

$$= \frac{\delta}{\delta \rho(\mathbf{r}')} k_B T \int d\mathbf{r} \rho(\mathbf{r}) / (\ln(\lambda \rho(\mathbf{r})) - 1)$$

$$+ \frac{\delta}{\delta p(r')} \overline{F}^{ll} [g]$$

$$+ \frac{\delta}{\delta p(r')} \int dr g(r) (\Phi_{\text{ext}}(r) - \mu)$$

benutze: $\frac{\delta f(p(r))}{\delta p(r')} = \frac{\delta f}{\delta g} \underbrace{d(r-r')}_{\frac{dg(r)}{dp(r')}}}$
 in die Integrande!

$$\Rightarrow I = k_B T \int dr \frac{dg(r)}{dp(r')} (\ln(\beta g(r)) - 1) \quad \text{Produkt-Regel}$$

$$+ k_B T \int dr g(r) \frac{1}{\cancel{\beta g(r)}} \frac{dp(r)}{dp(r')} \cancel{\beta}$$

$$+ \frac{\delta \overline{F}^{ll}}{\delta p(r')} [g] + \int dr d(r-r') (\Phi_{\text{ext}}(r) - \mu)$$

$$\begin{aligned} \rightarrow I &= k_B T \left(\ln(\lambda^3 g(r')) - 1 \right) \\ &+ k_B T + \frac{\delta F^{ww}[g]}{\delta g(r')} \\ &+ \Phi_{\text{ext}}(r') - \mu \end{aligned}$$

es gilt: $I \Big|_{g=g_0(r)} \stackrel{!}{=} 0$

Auflösen

$$\Rightarrow \textcircled{*} \quad g_0(r) = \frac{1}{\lambda^3} e^{\beta \mu - \beta \Phi_{\text{ext}}(r') - \frac{\delta F^{ww}[g]}{\delta g(r)} \Big|_{g_0}}$$

Euler-Lagrange-Gleichung für das
Dichteprofil im Gleichgewicht

Bemerkung

- $\textcircled{*}$ bildet eine Selbstkonsistenzgleichung da $\rho_0(\underline{r})$ nicht nur auf der rechten Seite, sondern implizit auch im Exponenten über $\frac{\delta F_{MF}}{\delta \rho}$ auftritt!

(einfachste Ansatz: Molekularefeldnäherung)

$$F_{MF}^{MF}[\rho] = \int d\underline{r} \int d\underline{r}' \rho(\underline{r}) \rho(\underline{r}') u(\underline{r}, \underline{r}') \quad \text{Wechselwirkungen (potentielle)}$$

$$\left. \frac{\delta F_{MF}^{MF}}{\delta \rho(\underline{r}')} \right|_{\rho_0} = \int d\underline{r} \rho_0(\underline{r}) u(\underline{r}, \underline{r}') \quad \text{dichtefunktional}$$

- $\textcircled{*}$ ist das klassische Analogon zur entsprechenden Gleichung in der Quanten-TFT (Voll-Strom-Gleichung)

III, 6. Dichtefunktional als Erzeugende von Korrelationsfunktionen

definieren zumindest

$$u(r) = \mu - \Phi_{\text{ext}}(r)$$

Zeig zunächst:

$$\frac{\delta \Omega[\rho_0]}{\delta u(r)} = -\rho_0(r)$$

mit $\Omega[\rho_0] = S_{\text{eq}} = -k_B T \ln Z_{\text{GH}}$

Betrachte nun die 2. Ableitung

$$\frac{\delta^2 \Omega[\rho_0]}{\delta u(r) \delta u(r')} = - \frac{\delta \rho_0(r)}{\delta u(r')}$$

$$\left(\frac{\delta^2 \Omega[\rho_0]}{\delta u(r) \delta u(r')} \right)$$

beachte: $\rho_0(r)$

$$= \langle \hat{\rho}(r) \rangle$$

$$= \langle \sum_{i=1}^N \delta(r - r_i) \rangle_{\text{GH}}$$

$$= - \frac{\delta}{\delta u(r')} \left(\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{N!} \int dr_1 \dots \int dr_N \hat{\rho}(r) e^{-\beta H_N(r)}$$

benutze

$$\begin{aligned}
 H_{\text{pot}} - \mu N &= H^{\text{MW}} + \sum_{i=1}^N \phi_{\text{ext}}(z_i) - \mu N \\
 &= H^{\text{MW}} + \int dz \hat{\rho}(z) (\phi_{\text{ext}}(z) - \mu) \\
 &= H^{\text{MW}} - \int dz \hat{\rho}(z) u(z)
 \end{aligned}$$

Produktregel!

$$\begin{aligned}
 \frac{\delta^2 \Omega}{\delta u(z) \delta u(z')} &= \frac{1}{Z_{\text{GH}}} \frac{\delta Z_{\text{GH}}}{\delta u(z')} \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{\lambda^N N!} \int dz_1 \dots \int dz_N \hat{\rho} e^{\dots} \\
 &\quad - \frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{\lambda^N N!} \int dz_1 \dots \int dz_N \hat{\rho}(z) \frac{\delta}{\delta u(z')} e^{\dots} \\
 &= \underbrace{\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \frac{\delta Z_{\text{GH}}}{\delta u(z)}}_{\beta \langle \hat{\rho}(z) \rangle} \cdot \underbrace{\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{\lambda^N N!} \int dz_1 \dots \int dz_N \hat{\rho}(z) e^{\dots}}_{\langle \hat{\rho}(z) \rangle} \\
 &\quad - \underbrace{\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{\lambda^N N!} \int dz_1 \dots \int dz_N \hat{\rho}(z) \beta \hat{\rho}(z)}_{\beta \langle \hat{\rho}(z) \hat{\rho}(z) \rangle} e^{-\beta \dots}
 \end{aligned}$$

$$= +\beta \langle \hat{\rho}(\underline{r}') \rangle \langle \hat{\rho}(\underline{r}) \rangle - \beta \langle \hat{\rho}(\underline{r}) \hat{\rho}(\underline{r}') \rangle$$

$$\Rightarrow \frac{\delta^2 \Omega[\rho_0]}{\delta u(\underline{r}) \delta u(\underline{r}')} = \beta \left(\rho_0(\underline{r}) \rho_0(\underline{r}') - \langle \hat{\rho}(\underline{r}) \hat{\rho}(\underline{r}') \rangle \right)$$

Benutze Def. der Dicht-Dicht-Korrelationsfunktion:

$$g(\underline{r}, \underline{r}') = \langle \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N \delta(\underline{r} - \underline{r}_i) \delta(\underline{r}' - \underline{r}_j) \rangle - \langle \sum_{i=1}^N \delta(\underline{r} - \underline{r}_i) \rangle \langle \sum_{j=1}^N \delta(\underline{r}' - \underline{r}_j) \rangle$$

$\hat{\rho}(\underline{r}) \hat{\rho}(\underline{r}')$ (above the first sum)

 $\hat{\rho}(\underline{r})$ (below the second sum)

 $\hat{\rho}(\underline{r}')$ (below the third sum)

$$\frac{\delta \Omega [g_0]}{\delta u(\underline{r}) \delta u(\underline{r}')} = -\beta \mathcal{G}(\underline{r}, \underline{r}') \\ = - \frac{\delta \rho_0(\underline{r})}{\delta u(\underline{r}')}$$

Zusammenhang zw. \mathcal{G} und der sogenannte
Zweikörperdichte.

$$\mathcal{G}^{(2)}(\underline{r}, \underline{r}') = \left\langle \sum_{i=1}^N \sum_{j \neq i}^N \delta(\underline{r} - \underline{r}_i) \delta(\underline{r}' - \underline{r}_j) \right\rangle$$

man kann zeigen:

$$\mathcal{G}(\underline{r}_1, \underline{r}_2) = \mathcal{G}^{(2)}(\underline{r}_1, \underline{r}_2) - \rho_0(\underline{r}_1) \rho_0(\underline{r}_2) + \rho_0(\underline{r}_1) \delta(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

man kann natürlich noch höhere Ableitungen bilden!

Ergebnis: höhere Dichte-Korrelationsfunktion!

$$\langle \hat{\rho}(\underline{r}_1) \hat{\rho}(\underline{r}_2) \hat{\rho}(\underline{r}_3) \dots \rangle$$

man sagt:

$\Omega [g_0]$ ist "Erzeugende" von Dichte-Korrelationsfkt.

Andererseits kann man auch $F^{WW} [g]$ als erzeugendes Funktional auffassen

Definiere:

$$\frac{\delta (Z F^{WW} [g])}{\delta g(\underline{r})} = - C^{(1)}(\underline{r})$$

Einbildern -
direkte Konditionalfunktion

Zweitbildern -
direkte Konditionalfunktion:

$$C^{(2)}(\underline{r}, \underline{r}') = \frac{\delta C^{(1)}(\underline{r})}{\delta g(\underline{r}')} = - \frac{\delta^2 (Z F^{WW} [g])}{\delta g(\underline{r}) \delta g(\underline{r}')}$$

$$C^{(n)}(\underline{r}_1, \dots, \underline{r}_n) = \dots$$