

Wk:

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

↑

Vertikale Symmetrie

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

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

Funktional der Helmholtz'schen freien Energie

## Nun zum Variationsprinzip:

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

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

Wegen der eindeutigen Relation  
zwischen  $f$  bzw.  $\phi_{\text{ext}}$   
und  $g$  können wir schreiben:

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

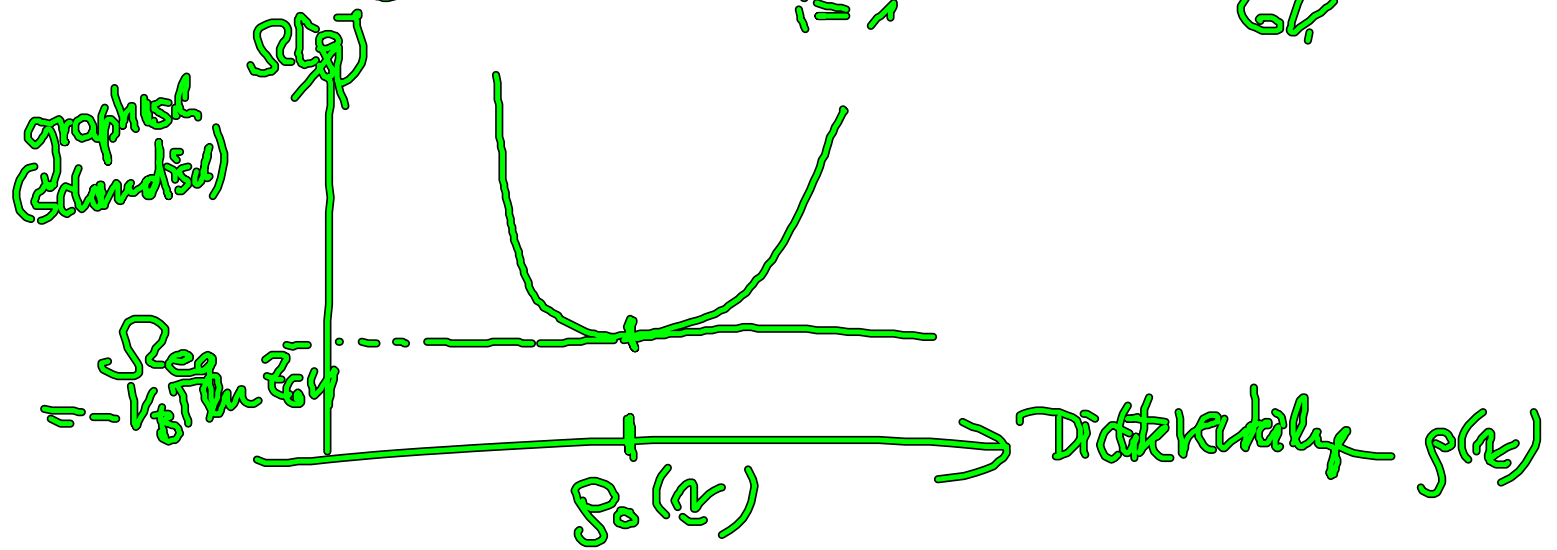
Diese Ungleichung kann auch durch  
ein Variationsprinzip ausgedrückt werden

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

Das Funktional ist extremal  
(und eigentlich sogar minimal)

bei Auswertung mit der flächengewichtsdichte

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



Nun: konkreter Ausdruck  
für  $\Omega[g]$  bzw.  $F[g]$

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

$$H = H_{\text{kin}} = \sum_{i=1}^N \frac{p_i^2}{2m_i} \quad \text{Frage: Was ist } F[g] \text{ ??}$$

Ausgangspunkt

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

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

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

$$\approx N \ln N - N$$

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

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

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

Verallgemeinerung für Systeme mit einer inhomogenen Dichte

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

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

✓

Definiere das Funktional des idealen Systems  $= \int dx g(x)$

$$\rightarrow F^{id}[g] = \int dx g(x) \left( \ln(Fg(x)) - 1 \right)$$

Test:  $g(x) = \delta_0^{han}$ ,  $F^{id}[g] \rightarrow F^{ideal}$

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

$$\Omega^{id}[g] = F^{id}[g] - \int dx g(x) \mu$$

mit  $\phi_{ext} \neq 0$

$$\Omega^{id}[g] = F^{id}[g] + \int dx (\phi_{ext}(x) - \mu)$$

allgemeines System mit Wechselwirkung

$$F[g] = F^{id}[g] + F^{we}[g]$$

Ansatz, mit dem  
 häufig gearbeitet  
 wird

### III.5. Euler-Lagrange-Gleichung

Ausgangspunkt: Größen-Funktional für  
wechselwirkendes System

$$\Omega[g] = F^{\text{id}}[g] + F^{\text{uv}}[g] + \int dx \left( \phi_{\text{ext}}(x, \mu) \right)$$

bemerkte  $\frac{\delta \Omega[g]}{\delta g(x)} \Big|_{g=g_0(x)} \stackrel{!}{=} 0$

Daraus Herleitung einer Gleichung für  $g_0(x)$

betrachte

$$I = \frac{\delta \Omega[g]}{\delta g(x')}$$

$$= \frac{\delta}{\delta g(x')} k_B T \int dx g(x) (\ln(\lambda g(x)) - 1)$$

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

$$+ \frac{\delta}{\delta p(z')} \int_{-} dz g(z) (\Phi_{ext}(z) - \mu)$$

benutze:  $\frac{\delta f(g(z))}{\delta p(z')} = \frac{\delta f}{\delta g} \underbrace{\frac{d(z-z')}{dp(z')}}_{\frac{dg(z)}{dp(z')}}$

in die Integrale!

$$\Rightarrow I = k_B T \int_{-} dz \overbrace{\frac{dg(z)}{dp(z')}}^{d(z-z')} (\ln(\beta g(z)) - 1) \quad \text{Produkt-Regel}$$

$$+ k_B T \int_{-} dz g(z) \frac{1}{\beta g(z)} \frac{dp(z)}{dp(z')} \frac{dz}{d(z-z')}$$

$$+ \frac{\delta \overline{F}^{kl}}{\delta p(z')} [g] + \int_{-} dz d(z-z') (\Phi_{ext}(z) - \mu)$$

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

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

auflösen

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

Euler-Lagrange-Gleichung für das  
Dichteprofil im Gleichgewicht



## Bemerkung

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

(einfachste Ansatz: Molekularefeldnäherung)

$$F_{MF}^{MF} \langle g \rangle = \int dz \int dz' \rho(z) \rho(z') u(z, z')$$

$$\left. \frac{\delta F_{MF}^{MF}}{\delta \rho(z')} \right|_{\rho_0} = \int dz \rho_0(z) u(z, z')$$

dichtebestimmend

- (\*) ist das klassische Analogon zur entsprechenden Gleichung in der Quanten-DF (Voll-Stan-Gleichung)

### III.6. Dichtefunktional als Erzeugende von Korrelationsfunktionen

definieren zunächst

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

Zeig zunächst:

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

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

Betrachte nun die 2 Ableitungen

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

beachte:  $\rho_0(x)$

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

$$= \langle \sum_{i=1}^N \delta(x - r_i) \rangle_{GN}$$

$$= - \frac{\delta}{\delta u(x')} \left( \frac{1}{Z_{GN}} \sum_{N=0}^{\infty} \frac{1}{N!} \int dr_1 \dots \int dr_N \rho(r_1, \dots, r_N) \right)$$

benutze

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

Produktregel!

$$\begin{aligned}
 \frac{\delta^2 \Omega}{\delta u(x) \delta u(x')} &= \frac{1}{Z_{\text{GH}}} \frac{\delta^2 Z_{\text{GH}}}{\delta u(x) \delta u(x')} = \sum_{\mu=0}^{\infty} \frac{1}{\mu!} \int dx_1 \dots \int dx_{\mu} \hat{\rho}^{\mu} e^{-\beta \dots} \\
 &\quad - \frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{\mu=0}^{\infty} \frac{1}{\mu!} \int dx_1 \dots \int dx_{\mu} \hat{\rho}(x) \frac{\delta}{\delta u(x')} e^{-\beta \dots} \\
 &= \underbrace{\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \frac{\delta^2 Z_{\text{GH}}}{\delta u(x) \delta u(x')}}_{\beta \langle \hat{\rho}(x) \rangle} \cdot \underbrace{\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{\mu=0}^{\infty} \frac{1}{\mu!} \int dx_1 \dots \int dx_{\mu} \hat{\rho}^{\mu}(x)}_{\langle \hat{\rho}(x) \rangle} \\
 &\quad - \underbrace{\frac{1}{Z_{\text{GH}}} \sum_{\mu=0}^{\infty} \frac{1}{\mu!} \int dx_1 \dots \int dx_{\mu} \hat{\rho}(x) \beta \hat{\rho}(x')}_{\beta \langle \hat{\rho}(x) \hat{\rho}(x') \rangle} e^{-\beta \dots}
 \end{aligned}$$

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

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

Benutze Def. der Dicht-Dicht-Korrelationsfunkt:

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

$\rho(\underline{r}) \rho(\underline{r}')$  (above the first term)  
 $\rho(\underline{r}) \rho(\underline{r}')$  (below the second term)

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

Zusammenhang zw.  $\mathcal{G}$  und der so genannte  
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 Dichtekorrelationsfunktionen!

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

man sagt:

$\Omega[\rho_0]$  ist "Erzeugend" von Dichtekorrelationsfunkt.

Andererseits kann man auch  $F^{WW}[\rho]$  als erzeugende Funktional auffassen

Daher:

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

Zwei Felder  $\underline{r}, \underline{r}'$   
direkte Korrelationsfkt:

Erwartungswert  
direkte Korrelationsfkt

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

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