

wh.

$$g_0(r) = \frac{1}{\lambda^3} e^{\beta \mu - \beta \Phi_{\text{ext}}(r) - \beta \frac{\delta F^{\text{MW}}[g]}{\delta g(r)}} / g_0$$

Dichtefunktionale als Erzeugende von Korrelationsfunktionen

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

$$\frac{\delta \Omega[g_0]}{\delta u(r)} = \frac{\delta \Omega}{\delta u(r)} = - \langle \hat{g}(r) \rangle = - g_0(r)$$

$$\begin{aligned} \frac{\delta^2 \Omega}{\delta u(r) \delta u(r')} &= \dots = \beta \langle \hat{g}(r) \rangle \langle \hat{g}(r') \rangle \\ &\quad - \beta \langle \hat{g}(r) \hat{g}(r') \rangle \\ &= - \beta g(r, r') \quad \left[\text{mit } g = \langle \hat{g} \hat{g} \rangle - \langle \hat{g} \rangle \langle \hat{g} \rangle \right] \end{aligned}$$

$F^{\text{MW}}[g]$ ist ebenfalls ein erzeugendes Funktional!

$$c^{(1)}(r_1) = - \beta \frac{\delta F^{\text{MW}}[g]}{\delta g(r_1)}$$

(Einklemmung: $\beta u(r) + c^{(1)}(r) / g_0$)

$$g_0(r) = \frac{1}{\lambda^3} e^{\beta u(r) + c^{(1)}(r) / g_0}$$

genauere Notation: $c^{\mu}(\underline{n}_1; [\rho])$

$$c^{(E)}(\underline{n}_1, \underline{n}_2; [\rho]) = \frac{d c^{\mu}(\underline{n}_1; [\rho])}{d \rho(\underline{n}_2)} = - \frac{\delta^2 \beta F^{\text{hw}}[\rho]}{d \rho(\underline{n}_1) d \rho(\underline{n}_2)}$$

$$c^{(W)}(\underline{n}_1, \dots, \underline{n}_n; [\rho]) = - \frac{\delta^n \beta F^{\text{hw}}[\rho]}{d \rho(\underline{n}_1) \dots d \rho(\underline{n}_n)}$$

Verbindung der beiden Hierarchien:
auf dem "Teilchen"-Level

→ exakte Beziehung
zur. $c^{(E)}(\underline{n}_1, \underline{n}_2; [\rho])$
und $g(\underline{n}_1, \underline{n}_2)$!

benutze: $g(\underline{n}_1, \underline{n}_2) = \langle \hat{\rho}(\underline{n}_1) \hat{\rho}(\underline{n}_2) \rangle - \underbrace{\langle \hat{\rho}(\underline{n}_1) \rangle}_{\rho(\underline{n}_1)} \underbrace{\langle \hat{\rho}(\underline{n}_2) \rangle}_{\rho(\underline{n}_2)}$

$$= \beta^{-1} \frac{\delta \rho_0(\underline{n}_1)}{\delta u(\underline{n}_2)} \quad \textcircled{1}$$

$$c^{(E)}(\underline{n}_1, \underline{n}_2) = \frac{\delta c^{\mu}(\underline{n}_1)}{\delta \rho(\underline{n}_2)}$$

Sätze em: $S_0(\underline{r}_1) = \frac{1}{13} e^{\beta u(\underline{r}_1) + C^{\text{ru}}(\underline{r}_1)} / \int_{\mathcal{R}}$

$$\rightarrow C^{(2)}(\underline{r}_1, \underline{r}_2) / \int_{\mathcal{R}} = \frac{d}{d\beta(\underline{r}_2)} \left(\ln(\int_{\mathcal{R}} e^{\beta u(\underline{r}_1)} d\underline{r}_2) - \beta u(\underline{r}_1) \right)$$

gilt an der Stelle
der gleiche Nennerschnitt

$$\textcircled{2} = \frac{1}{S_0(\underline{r}_1)} \frac{d}{d\beta(\underline{r}_2)} \left(\ln(\int_{\mathcal{R}} e^{\beta u(\underline{r}_1)} d\underline{r}_2) - \beta u(\underline{r}_1) \right)$$

es gilt:

$$\int_{\mathcal{R}} \frac{d\beta(\underline{r}_1)}{du(\underline{r}_3)} \frac{du(\underline{r}_3)}{d\beta(\underline{r}_2)} = d(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

(Verallgemeinerung der Regel
 $\frac{\partial x}{\partial y} \cdot \frac{\partial y}{\partial x} = 1$)

Sätze in diese letzte Relation
die Relationen $\textcircled{1}$ und $\textcircled{2}$ ein

$$\int d\underline{r}_3 \overbrace{\beta g(\underline{r}_1, \underline{r}_3)}^{\text{aus } \textcircled{1}} \overbrace{\left(\frac{\beta^{-1}}{\rho(\underline{r}_3)} d(\underline{r}_3 - \underline{r}_2) - \beta^{-1} c^{(2)}(\underline{r}_3, \underline{r}_2) \right)}^{\text{aus } \textcircled{2}} = d(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

$$\Leftrightarrow \frac{g(\underline{r}_1, \underline{r}_2)}{\rho(\underline{r}_2)} - \int d\underline{r}_3 g(\underline{r}_1, \underline{r}_3) c^{(2)}(\underline{r}_3, \underline{r}_2) \Big|_{\rho} = d(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

exakte Relation zwischen der Dichte-Dichte Korrelationsfunktion und der (Zweitteilchen) direkte Korrelationsfunktion:

→ erlaubt Berechnung von $c^{(2)}$ bei bekanntem g !

umschreiben:

$$g(\underline{r}, \underline{r}') = \left\langle \overbrace{\sum_{i=1}^N d(\underline{r} - \underline{r}_i) \sum_{j=1}^N d(\underline{r}' - \underline{r}_j)}^{\hat{g}(\underline{r}) \hat{g}(\underline{r}')} \right\rangle$$

$$= \left\langle \sum_{i=1}^N d(\underline{r} - \underline{r}_i) \right\rangle \left\langle \sum_{j=1}^N d(\underline{r}' - \underline{r}_j) \right\rangle$$

verbinde das mit Zweiteilchen direkt

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

man kann zeigen.

$$g(\underline{n}_1, \underline{n}_2) = g^{(2)}(\underline{n}_1, \underline{n}_2)$$

$$- g_0(\underline{n}_1) g_0(\underline{n}_2) + g_0(\underline{n}_1) \delta(\underline{n}_1 - \underline{n}_2)$$

man erhält em:

$$g^{(2)}(\underline{n}_1, \underline{n}_2) = g_0(\underline{n}_1) g_0(\underline{n}_2) (h(\underline{n}_1, \underline{n}_2) + 1)$$

totale Korrelationsfunktion:

$h=0$: unkorrelierte System

$$\Rightarrow \frac{g(\underline{n}_1, \underline{n}_2)}{g_0(\underline{n}_2)} = \left[\frac{g^{(2)}(\underline{n}_1, \underline{n}_2) - g_0(\underline{n}_1) g_0(\underline{n}_2) + g_0(\underline{n}_1) \delta(\underline{n}_1 - \underline{n}_2)}{g_0(\underline{n}_2)} \right]$$

$$= \frac{1}{g_0(\underline{n}_2)} \left[g_0(\underline{n}_1) g_0(\underline{n}_2) (h(\underline{n}_1, \underline{n}_2) + 1) - g_0(\underline{n}_1) g_0(\underline{n}_2) + g_0(\underline{n}_1) \delta(\underline{n}_1 - \underline{n}_2) \right]$$

$$= g_0(\underline{n}_1) h(\underline{n}_1, \underline{n}_2) - \cancel{g_0(\underline{n}_1)} + \cancel{g_0(\underline{n}_1)}$$

Setze dies ein in ~~die~~ die
 exakte Relation zw. $g(\underline{n}_1, \underline{n}_2)$ und c^{ex}

$$+ \frac{g(\underline{n}_1)}{g(\underline{n}_2)} d(\underline{n}_1 - \underline{n}_2)$$

$$\rightarrow g_0(\underline{n}_1) h(\underline{n}_1, \underline{n}_2) + \frac{g_0(\underline{n}_1)}{g_0(\underline{n}_2)} d(\underline{n}_1 - \underline{n}_2)$$

$$- g_0(\underline{n}_1) \int d\underline{n}_3 g_0(\underline{n}_3) h(\underline{n}_3, \underline{n}_2) c^{\text{ex}}(\underline{n}_3, \underline{n}_2)$$

$$- g_0(\underline{n}_1) c^{\text{ex}}(\underline{n}_2, \underline{n}_1) = d(\underline{n}_1 - \underline{n}_2)$$

dividiere Gleichung durch $g_0(\underline{n}_1)$

$$\rightarrow \left| \begin{aligned} h(\underline{n}_1, \underline{n}_2) - c^{\text{ex}}(\underline{n}_1, \underline{n}_2) \\ = \int d\underline{n}_3 h(\underline{n}_1, \underline{n}_3) g(\underline{n}_3) c^{\text{ex}}(\underline{n}_3, \underline{n}_2) \end{aligned} \right.$$

\rightarrow Ornstein-Zernike Gleichung
 (exakt!)

Spezialfall: homogenes Fluid.

$$\rho_0(\underline{r}_3) = \rho_0 = \frac{\langle N \rangle}{V}$$

$$h(\underline{r}_1, \underline{r}_2) = h(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

$$c^0(\underline{r}_1, \underline{r}_2) = c(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

$$h(\underline{r}_1 - \underline{r}_2) - c(\underline{r}_1 - \underline{r}_2)$$

$$= \rho_0 \int d\underline{r}_3 h(\underline{r}_1 - \underline{r}_3) c(\underline{r}_3 - \underline{r}_2)$$

für ein: $\hat{h}(\underline{k}) = \int d\underline{r} e^{i\underline{k} \cdot \underline{r}} h(\underline{r})$ mit $\underline{r} = \underline{r}_1 - \underline{r}_2$
analog $\hat{c}(\underline{k})$

$$\rightarrow \boxed{\hat{h}(\underline{k}) - \hat{c}(\underline{k}) = \rho_0 \hat{h}(\underline{k}) \hat{c}(\underline{k})}$$

Ostwald-Zurick
gleiches im
Fourerraum

benutze

$$S(\underline{k}) = 1 + \rho \hat{h}(\underline{k})$$

→ statischer Strukturfaktor

Fouriertransformierte der totalen Korrelationsfunktion

$$\left\langle \sum_{i=1}^N \sum_{j=1}^N e^{i\underline{k} \cdot (\underline{r}_i - \underline{r}_j)} \right\rangle$$

messbar!

Röntgen, Neutronen
Lichtstreuung

Ordnung-Zerfälle-Form

$$1 - \rho \hat{C}(k) = \frac{1}{1 + \rho \hat{h}(k)}$$

$$1 - \rho \hat{C}(k) = \frac{1}{S(k)}$$

Zurück zur allgemeinen Form der Ornstein-Zernike-Gl.
im Ortsraum

$$h(\underline{r}_1, \underline{r}_2) - c(\underline{r}_1, \underline{r}_2) = \int d\underline{r}_3 h(\underline{r}_1, \underline{r}_3) \rho(\underline{r}_3) c(\underline{r}_3, \underline{r}_2)$$

$$\frac{\int d\underline{r}_3 h(\underline{r}_1, \underline{r}_3) \rho(\underline{r}_3) c(\underline{r}_3, \underline{r}_2)}{\rho(\underline{r}_1) \rho(\underline{r}_2)}$$

Produkt von totaler und direkter Korrelation zwischen den Teilchen bei \underline{r}_1 , bei \underline{r}_2 und aller anderen Teilchen bei irgendwelcher Stelle \underline{r}_3 im Raum!

II.7. Wechselwirkungsanteil des Freie-Energie-Funktions

a) exakter Weg:

unabhängig von der Form des
Wegschwerpunktes im Hamiltonian!

(insbesondere: Methode gilt auch für
Mehrfachdegenerierte Zustände)
($n \geq 2$)

„Anladen“ über Dichtepfad

$$C^{(U)}(n, [\rho]) = - \frac{\delta \beta F^{(U)}[\rho]}{\delta \rho(n)}$$

Wähle linearen Pfad

$$\rho_\alpha(n) = \rho_R(n) + \alpha(\rho(n) - \rho_R(n))$$

$$\alpha \in [0, 1]$$

↖ Dichtepfad eines „Referenz-
systems“ (als bekannt vorausgesetzt)

~~Bz~~: typische Referenzsysteme.

- Hartree Fock
- ideales Gas

↑

$$\mathcal{F}^{WW}[\rho] = \underbrace{\mathcal{F}^{WW}[\rho_R]}_{\text{Freie Energie des Rebersystems}} + \int_0^{\rho} \int_{\rho_0}^{\rho} (\rho_1(\underline{r}) - \rho_2(\underline{r})) \cdot C^W(\underline{r}, \rho_2) d\underline{r} d\rho$$

im Prinzip exakt!

aber: man braucht C^W für jeden Wegabschnitt $\rho_1 \rightarrow \rho_2$

b) Exakte Weg für Systeme mit Paar-Wechselwirkung

Bedingung:

$$H^{WW} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \sum_{j \neq i}^N V(r_i, r_j)$$

Dann gilt

$$\frac{\delta \Omega^{\text{ex}}}{\delta V(r_1, r_2)} = \frac{1}{2} \underbrace{\rho_0(r_1) \rho_0(r_2) (h(r_1, r_2) + 1)}_{S^W(r_1, r_2)}$$

$$\frac{\delta \mathcal{F}^{WW}[\rho]}{\delta V(r_1, r_2)}$$

zu zeigen ist direkte Ableite der Zustandssumme