

---

**Gerhard Kahl & Florian Libisch**  
**STATISTISCHE PHYSIK II (UE – 136.050)**

**2. Tutoriumstermin (8.5.2023)**

---

**T6.** Berechnen Sie, wie sich bei Annäherung an den kritischen Punkt die Differenz in den spezifischen Wärmen,  $(C_p - C_v)$ , verhält; diese Differenz ist gegeben durch (vgl. Folien zur Vorlesung)

$$(C_p - C_v) = TV\alpha_p^2 \frac{1}{\kappa_T}, \quad (1)$$

wobei der thermische Ausdehnungskoeffizient  $\alpha_p$  und die isotherme Kompressibilität  $\kappa_T$  gegeben sind durch

$$\alpha_p = \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_p \quad \kappa_T = -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial P} \right)_T.$$

Für die Aufgabenstellung (also in der Nähe des kritischen Punktes) reicht es, die folgende Relation zu betrachten

$$(C_p - C_v) \sim \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_p^2 \left( \frac{\partial P}{\partial V} \right)_T \sim \left( \frac{\partial \omega}{\partial \tau} \right)_\pi^2 \left( \frac{\partial \pi}{\partial \omega} \right)_\tau, \quad (2)$$

wobei der letzte Term durch Einführung der Größen  $\tau$ ,  $\pi$  und  $\omega$  entsteht (vgl. frühere Beispiele).

Zur Berechnung der partiellen Ableitungen in Gleichung (2) empfiehlt es sich, die folgende Form der van der Waals Zustandsgleichung zu verwenden, die näherungsweise in der Nähe des kritischen Punktes gilt (sh. auch nachstehenden Hinweis):

$$8\tau = \pi(2 + 3\omega) + 3\omega^3. \quad (3)$$

Berechnen Sie, wie sich  $(C_p - C_v)$  bei Annäherung an den kritischen Punkt als Funktion der Temperatur  $T$  (bzw. von  $\tau$ ) verhält, wenn Sie sich

- (a) entlang der kritischen Isobaren
- (b) entlang der kritischen Isochoren

dem kritischen Punkt nähern.

**Hinweis:**

Die näherungsweise Zustandsgleichung (3) ist – wie Sie leicht nachweisen können – äquivalent zur entsprechenden näherungsweise Zustandsgleichung, die Sie in früheren Beispielen verwendet haben.

**T7.** Gehen Sie von folgender exakten Relation zwischen den “response”-Funktionen eines magnetischen Systems aus, die im wesentlichen der Gleichung (1) aus Beispiel T6 entspricht:

$$\chi_T(C_H - C_M) = T\alpha_H^2.$$

Es kann angenommen werden, daß  $C_H$ ,  $C_M$ , und  $\chi_T$  positiv sind; weiters ist  $\alpha_H \sim (\partial M/\partial T)_H$ .

Leiten Sie aus den bekannten Gesetzen, die in der Nähe des kritischen Punktes ( $\tau < 0$ ) für die verschiedenen Observablen gelten die sogenannte Rushbrook Ungleichung (ca. 1960) her:

$$\alpha + 2\beta + \gamma \geq 2.$$

**T8.** Im Rahmen der Widom Hypothese (vgl. Vorlesung) wird angenommen, daß das thermodynamische Potential  $G = G(T, H)$  in der Nähe des kritischen Punktes eine verallgemeinerte homogene Funktion in seinen Variablen ist; es wird also angenommen, daß für beliebiges, reelles  $\lambda$  gilt

$$G(\lambda^{a_\tau} \tau, \lambda^{a_H} H) = \lambda G(\tau, H)$$

mit  $\tau = (T - T_c)/T_c$  und vorest unbekanntem Parametern  $a_\tau$  und  $a_H$ .

Gehen Sie von den Standarddefinition der Wärmekapazität  $C_H$  und deren Verhalten in der Nähe des kritischen Punktes  $C_H \sim \tau^{-\alpha}$  aus und berechnen Sie einen Ausdruck, der  $\alpha$  mit  $a_H$  und  $a_\tau$  in Beziehung setzt.

**Zu kreuzen:** 6a, 6b, 7, 8