

# Statistische Physik und Thermodynamik

WS 2010/2011, Studienziel Bachelor, TP-4

Dozent: F. Marquardt    Übungen: B. Kubala

---

## Übungsblatt 3    Abgabe: 11.11. 2010

### Präsenzaufgaben

#### Aufgabe 8: Extrema unter Nebenbedingungen

##### a) Geometrische Interpretation des Lagrangeschen Multiplikators:

Skizzieren Sie Höhenlinien ( $g(x, y) = \text{konstant}$ ) einer zweidimensionalen Funktion  $g(x, y)$  in der Nähe eines lokalen Maximums der Funktion. Skizzieren Sie den Gradienten  $\vec{\nabla}g$  an verschiedenen Punkten  $(x, y)$ .

Zeichnen Sie in dasselbe Koordinatensystem die Kurve, die durch die Gleichung  $f(x, y) = 0$  definiert ist, und markieren Sie den Punkt  $(x_m, y_m)$  auf dieser Kurve, an dem  $g$  am größten ist. Skizzieren Sie  $\vec{\nabla}f$ . Wie verläuft die durch  $f(x, y) = 0$  definierte Kurve bezüglich der Höhenlinien von  $g$  am Punkt  $(x_m, y_m)$ ?

Zeigen Sie, dass aus diesen geometrischen Überlegungen folgt, dass am Punkt  $(x_m, y_m)$  die Beziehung  $\vec{\nabla}g = \lambda \vec{\nabla}f$  gilt, wobei die Konstante  $\lambda$  Lagrangescher Multiplikatoren genannt wird.

##### b) Interpretation in höherer Dimension:

Betrachten Sie die dreidimensionale Funktion  $h(x, y, \lambda) = g(x, y) - \lambda f(x, y)$  und geben Sie die notwendige Bedingung für ein lokales Extremum von  $h$  an der Stelle  $(x_m, y_m, \lambda_m)$  an. Welchen Wert hat  $f(x_m, y_m)$ ?

Wenn wir uns in beliebige Richtung von einem Maximum (Minimum) einer Funktion wegbewegen, wird die Funktion kleiner (größer). Erklären Sie damit, wieso  $(x_m, y_m)$  ein Extremum von  $g(x, y)$  unter der Nebenbedingung  $f(x, y) = 0$  ist.

##### c) Lagrangescher Multiplikator aus implizit definierter Funktion:

Wir wollen wiederum ein Extremum von  $g(x, y)$  unter der Nebenbedingung  $f(x, y) = 0$  finden. Die Bedingung  $f(x, y) = 0$  definiert implizit eine Funktion  $y_f(x)$ , für die  $f(x, y_f(x)) \equiv 0$  gilt. Leiten Sie  $f(x, y_f(x))$  nach  $x$  ab.

Wir finden jetzt das Extremum von  $g(x, y)$  unter der Nebenbedingung  $f(x, y) = 0$ , indem wir  $y = y_f(x)$  in  $g$  einsetzen. Finden Sie die Bedingung für ein Extremum und benutzen Sie die oben berechnete Ableitung, um mit der Methode der Lagrangeschen Multiplikatoren zu vergleichen.

##### d) Beispiel:

Der Umfang eines Rechtecks betrage  $4a$ . Benutzen Sie die Methode der Lagrangeschen Multiplikatoren, um diejenigen Seitenlängen  $x, y$  des Rechtecks zu finden, für die der Flächeninhalt maximal wird.

### Aufgabe 9: Paramagnet

Betrachten Sie einen Spin  $S \geq \frac{1}{2}\hbar$ ,  $2S/\hbar \in \mathbb{N}$ . In einem Magnetfeld  $B = B_z$  in  $z$ -Richtung kann die  $z$ -Komponente des Spins die  $2(S/\hbar) + 1$  Werte  $-S, (-S + 1), \dots, S$  annehmen. Die Energie des Spins im Magnetfeld ist dann  $E_{\sigma_i} = -g\mu_B B_z (S_z/\hbar) =: -\sigma_i \Delta$  mit  $\sigma_i = -S/\hbar, -(S/\hbar) + 1, \dots, S/\hbar$ .

a) Bestimmen Sie die Zustandssumme  $Z$ .

b) Finden Sie die Magnetisierung, bzw.  $\langle (S_z/\hbar) \rangle$  und skizzieren Sie  $\langle S_z/\hbar \rangle$  als Funktion der Temperatur für verschiedene Werte von  $S$ . Bestimmen Sie dazu den Grenzwert für  $T = 0$  und vergleichen Sie mit dem 2-Niveausystem, um das qualitative Tieftemperaturverhalten zu verstehen.

Für große Temperaturen kann man eine einfache Abschätzung finden, indem man die Besetzungswahrscheinlichkeiten der Zustände,  $P_{\sigma_i} = P(E_{\sigma_i})$ , im Grenzfall großer Temperatur betrachtet und die Summe im Erwartungswert für große Werte von  $|\sigma_i|$  abschätzt.

Wir wollen im folgenden den Grenzfall großer Werte  $S$  des Spins betrachten.

c) Finden Sie zunächst mit Ihren Ergebnissen aus b) heraus, wie Sie die Magnetisierung auftragen müssen, um eine 'universelle' Kurve für große  $S$  zu finden.

d) Wir vergleichen nun mit einem klassischen Modell des Spins. Dazu betrachten wir den Spin als klassischen Vektor der Länge  $S$  der in eine beliebige Richtung zeigen kann (Die Spitze des Vektors liegt also auf einer Kugel des Radius  $S$ ). Die Energie im Magnetfeld ist wieder durch die  $z$ -Komponente des Spinvektors bestimmt. Berechnen Sie wiederum den Erwartungswert  $\langle (S_z/\hbar) \rangle = \langle (S/\hbar) \cos \theta \rangle$  und vergleichen Sie mit b) und c).

## Hausaufgaben

### Hausaufgabe 6: Paramagnet

(8 Punkte)

Wir betrachten wie in Aufgabe 9 einen Spin  $S$  im Magnetfeld.

a) Bestimmen Sie die spezifische Wärme  $C_V$  im quantenmechanischen und im klassischen Fall.

b) Betrachten Sie die Grenzfälle  $T = 0$  sowie  $T \rightarrow \infty$  und skizzieren Sie die Temperaturabhängigkeit von  $C_V$ . Das quantenmechanische Spinsystem ähnelt im Fall  $S/\hbar \gg 1$  einem harmonischen Oszillator. In welchem Temperaturbereich findet man ähnliche Ergebnisse wie im klassischen Limes eines harmonischen Oszillators? Bestimmen Sie  $C_V$  in diesem Bereich und markieren Sie den entsprechenden Bereich in Ihrer Skizze.

c) Finden Sie wie in Aufgabe 9 c) eine günstige Auftragung, um eine 'universelle' Kurve für große  $S$  zu finden.

### Hausaufgabe 7: Starrer Rotor

(4 Punkte)

Die Rotationsfreiheitsgrade eines zweiatomigen Moleküls werden durch einen sogenannten starren Rotor mit Trägheitsmoment  $I$  beschrieben. Die quantenmechanischen Energieniveaus sind dann

$$E_j = \frac{\hbar^2}{2I} j(j+1), \quad j = 0, 1, 2, \dots,$$

und jedes Niveau ist  $(2j + 1)$ -fach entartet.

Bestimmen Sie die Zustandssumme  $Z$ . Für hohe Temperatur kann man die Summe durch ein Integral approximieren. Substituieren Sie  $x = j(j + 1)$  und finden Sie Hochtemperatursdrücke für Energie und  $C_V$ .