
Gerhard Kahl & Florian Libisch
STATISTISCHE PHYSIK 1 (VU – 136.020)
4. Tutoriumstermin (29.4.2016)

T12. EINSTEIN MODELL

a). **Hamilton Funktion und Phasenraum**

$$\mathcal{H}(\mathbf{p}_i, \mathbf{q}_i) = \sum_{i=1}^N \frac{\mathbf{p}_i^2}{2m} + \frac{m\omega^2 \mathbf{x}_i^2}{2} \quad (1)$$

$$\Gamma = \mathbb{R}^{3N} \times \mathbb{R}^{3N}, \quad \text{oder auch} \quad \mathbb{R}^{3N} \times V_{\text{Festkörper}} \quad (2)$$

b). **mikrokanonische Entropie**

$$\mathcal{S} := k_B \ln \Omega, \quad (3)$$

$$\Omega := \frac{1}{h^{3N}} \int_{\Gamma, \mathcal{H}(\mathbf{p}_i, \mathbf{q}_i) \in [E-\Delta, E]} d\mathbf{p}^N d\mathbf{q}^N \quad (4)$$

Substitution:

$$\tilde{\mathbf{p}}_i := \mathbf{p}_i, \quad \tilde{\mathbf{p}}_{i+N} := m\omega \mathbf{x}_i \quad (5)$$

Somit ist

$$\mathcal{H}(\tilde{\mathbf{p}}_i) = \sum_{i=1}^{2N} \frac{\tilde{\mathbf{p}}_i^2}{2m} \quad (6)$$

und die Integration nun einfach.

$$\Omega = \frac{1}{h^{3N} N!} \frac{1}{(m\omega)^{3N}} \int_{\mathcal{H} \leq E} d\tilde{\mathbf{p}}_1 \dots d\tilde{\mathbf{p}}_{2N} = \frac{1}{h^{3N} N!} \frac{1}{(m\omega)^{3N}} \cdot \frac{(2mE)^{3N}}{6N} \cdot \frac{2\pi^{3N}}{\Gamma(3N)} \quad (7)$$

und damit die Entropie

$$S = k_B \ln \Omega \quad (8)$$

$$\approx Nk_B(3 \ln E + \dots), \quad (9)$$

c). **kalorische Zustandsgleichung**

$$\left(\frac{\partial S}{\partial E} \right)_V = \frac{1}{T} = 3Nk_B \frac{1}{E} \quad (10)$$

$$E = 3Nk_B T \quad (11)$$

Dulong-Petit-Gesetz

$$C_V = \left(\frac{\partial E}{\partial T} \right)_V \stackrel{?}{=} 3Nk_B \stackrel{?}{=} 3R \quad (12)$$

Das Resultat ist insbesondere unabhängig von ω !

T13. 1-DIMENSIONALES GAS

a). **Berechne die kanonische Zustandssumme:**

$$Z_k = \frac{1}{N!} \frac{1}{h^{ND}} \int_{\Gamma} d\mathbf{q}^N d\mathbf{p}^N \exp[-\beta \mathcal{H}(\mathbf{q}^N, \mathbf{p}^N)] = \frac{V^N}{N! h^{ND}} \left(\frac{2}{\beta a} \right)^N \quad (13)$$

b). **Berechne die thermische Zustandsgleichung:**

$$P = - \left(\frac{\partial F}{\partial V} \right)_T = - \left(\frac{\partial}{\partial V} (-k_B T \ln Z_k) \right)_T = \frac{Nk_B T}{V} \quad (14)$$

c). **Berechne die kalorische Zustandsgleichung:**

$$E = - \frac{\partial}{\partial \beta} \ln Z_k = - \frac{1}{Z_k} \frac{\partial Z_k}{\partial \beta} = Nk_B T \quad (15)$$

T14. IDEALES GAS IM SCHWEREFELD

a). **Die kanonische Zustandssumme**

Im Folgenden definieren wir der Übersichtlichkeit wegen $c = \frac{1}{N!} \frac{1}{h^{3N}}$ der Phasenraum ist gegeben durch $\Gamma = \mathbb{R}^{3N} \times \mathbb{R}^{+,N} \times (\{0, L\})^{2N}$,

$$c \int_{\Gamma} d^N \mathbf{p} d^N \mathbf{q} e^{-\beta \mathcal{H}(\mathbf{q}^N, \mathbf{p}^N)} = c \underbrace{\int_{\mathbb{R}^{3N}} d^N \mathbf{p} \prod_{i=1}^N e^{-\beta \mathbf{p}_i^2 / 2m}}_{I_{\mathcal{H}_0}} \cdot \underbrace{\int_{\mathbb{R}^{+,N} \times (\{0, L\})^{2N}} d^N \mathbf{q} \prod_{i=1}^N e^{-\beta q_{z,i} mg}}_{I_V}. \quad (16)$$

Die Terme I_V und $I_{\mathcal{H}_0}$ werden getrennt gelöst.

$$\prod_{i=1}^N \int_{\mathbb{R}^3} d\mathbf{p} e^{-\beta \mathbf{p}_i^2 / 2m} = \prod_{i=1}^{3N} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\beta p^2 / 2m} dp = \left(\frac{2m\pi}{\beta} \right)^{3N/2} \quad (17)$$

Nun betrachten wir noch den Term I_V ,

$$I_V = \int_{\mathbb{R}^{+,N} \times (\{0, L\})^{2N}} d^N \mathbf{q} \prod_{i=1}^N e^{-\beta q_{z,i} mg} = L^{2N} \prod_{i=1}^N \int_0^{\infty} e^{-\beta mgz} dz = \left(\frac{L^2}{mg\beta} \right)^N. \quad (18)$$

Damit ergibt sich für die Zustandssumme

$$Z_k = c I_{\mathcal{H}_0} I_V = \left(\frac{L^2}{mg\beta} \right)^N \frac{1}{N! \Lambda^{3N}}. \quad (19)$$

b). Mittelwert der kinetischen Energie

$$\langle E_{kin} \rangle = \frac{c}{Z_k} \int_{\Gamma} \mathcal{H}_0(\mathbf{p}^N) e^{-\beta \mathcal{H}(\mathbf{q}^N, \mathbf{p}^N)} d^N \mathbf{q} d^N \mathbf{p} \quad (20)$$

Die auftretenden Integrale haben wir bereits gelöst und finden damit

$$\langle E_{kin} \rangle = \frac{3N}{2} k_b T. \quad (21)$$

c). Mittelwert der potentiellen Energie

Durch äquivalente Überlegungen wie in Unterpunkt b.) finden wir

$$\langle V \rangle = \frac{c}{Z_k} \int_{\Gamma} (\mathbf{p}^N) e^{-\beta \mathcal{H}(\mathbf{q}^N, \mathbf{p}^N)} d^N \mathbf{q} d^N \mathbf{p} \quad (22)$$

und

$$\langle V \rangle = N k_b T. \quad (23)$$