



Thermodynamik

Serie 9 - Musterlösung

HS 2020
Prof. P. Jetzer

M. Haney, S. Tiwari, M. Ebersold
<https://www.physik.uzh.ch/de/lehre/PHY341/>

Ausgeteilt am: 17.11.20
Abzugeben bis: 24.11.20

1. Entropie

- a) $g(x)$ ist konkav falls $g''(x) \leq 0$. Berechne nun die zweite Variation von $H(f)$ bei einer kleinen Änderung $f(\vec{x}, \vec{v}) \rightarrow f(\vec{x}, \vec{v}) + \epsilon df(\vec{x}, \vec{v})$:

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{d\epsilon^2} H(f + \epsilon df) \Big|_{\epsilon=0} &= -\frac{d^2}{d\epsilon^2} \int d^3x d^3v (f + \epsilon df) \ln(f + \epsilon df) \Big|_{\epsilon=0} \\ &= -\int d^3x d^3v \frac{df^2}{f} \leq 0, \end{aligned} \quad (1)$$

da sowohl $f \geq 0$ und $df^2 \geq 0$. Bei einer kleiner Änderung df ist die zweite Ableitung von $H(f)$ also negativ, i.e. H ist konkav.

- b) Wir suchen $f(\vec{x}, \vec{v})$ mit

$$\int d^3x d^3v f = N, \quad (2)$$

$$\int d^3x d^3v \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) f = U, \quad (3)$$

so dass $H(f)$ maximal wird. Zur Bestimmung des Extremum mit Nebenbedingungen verwenden wir Lagrange-Multiplikatoren.

$$0 = \delta(H(f) - \lambda_1 N(f) - \lambda_2 U(f)), \quad (4)$$

$$\iff 0 = \delta \left(-\int d^3x d^3v \left[f \ln(f) + \lambda_1 f + \lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) f \right] \right), \quad (5)$$

$$\iff 0 = -\int d^3x d^3v \left[\delta f \ln(f) + \delta f + \lambda_1 \delta f + \lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \delta f \right], \quad (6)$$

$$\iff 0 = -\int d^3x d^3v \delta f \left[\ln(f) + 1 + \lambda_1 + \lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \right]. \quad (7)$$

Diese Gleichung muss für jede Variation δf gelten, also folgt

$$0 = \ln(f) + 1 + \lambda_1 + \lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right), \quad (8)$$

$$\Rightarrow f(\vec{x}, \vec{v}) = \exp \left(-1 - \lambda_1 - \lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \right). \quad (9)$$

Die Lagrange-Multiplikatoren λ_1 und λ_2 bestimmen wir über die Nebenbedingungen $N = N(f)$ und $U = U(f)$:

$$N = \int d^3x d^3v \exp \left(-1 - \lambda_1 - \lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \right), \quad (10)$$

$$\Rightarrow N e^{1+\lambda_1} = \int d^3x d^3v \exp \left(-\lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \right), \quad (11)$$

$$U e^{1+\lambda_1} = \int d^3x d^3v \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \exp \left(-\lambda_2 \left(\frac{mv^2}{2} + \omega(\vec{x}) \right) \right). \quad (12)$$

Mit $Z(\lambda_2) = \int d^3x e^{-\lambda_2 \omega(\vec{x})}$ folgt aus 11:

$$N e^{1+\lambda_1} = Z(\lambda_2) \int d^3v \exp \left(-\lambda_2 \frac{mv^2}{2} \right), \quad (13)$$

$$\Rightarrow Z(\lambda_2) = N e^{1+\lambda_1} \left(\frac{m\lambda_2}{2\pi} \right)^{3/2}. \quad (14)$$

Für 12 gilt

$$U e^{1+\lambda_1} = \int d^3x d^3v \left[\frac{mv^2}{2} \exp \left(-\lambda_2 \frac{mv^2}{2} \right) e^{-\lambda_2 \omega(\vec{x})} \right. \quad (15)$$

$$\left. + \omega(\vec{x}) \exp \left(-\lambda_2 \frac{mv^2}{2} \right) e^{-\lambda_2 \omega(\vec{x})} \right] \quad (16)$$

$$= Z(\lambda_2) \int d^3v \left[\frac{mv^2}{2} \exp \left(-\lambda_2 \frac{mv^2}{2} \right) \right] - Z'(\lambda_2) \int d^3v \exp \left(-\lambda_2 \frac{mv^2}{2} \right) \quad (17)$$

$$= Z(\lambda_2) \frac{3}{2\lambda_2} \left(\frac{2\pi}{m\lambda_2} \right)^{3/2} - Z'(\lambda_2) \left(\frac{2\pi}{m\lambda_2} \right)^{3/2}. \quad (18)$$

Falls $\omega(\vec{x})$ bekannt ist, kann man $Z(\lambda_2)$ berechnen und Gleichungen 14 und 18 nach $\lambda_1(N, U)$ und $\lambda_2(N, U)$ auflösen und daraus die Funktion f aus 9 bestimmen.

c) Bestimme nun das Maximum von $H(U, V, N)$ für $\omega(\vec{x}) = 0$. Aus 14 erhalten wir

$$Z(\lambda_2) = \int d^3x 1 = V = N e^{1+\lambda_1} \left(\frac{m\lambda_2}{2\pi} \right)^{3/2}, \quad (19)$$

$$\Rightarrow e^{1+\lambda_1} = \frac{V}{N} \left(\frac{2\pi}{m\lambda_2} \right)^{3/2}. \quad (20)$$

Einsetzen in 18 ergibt

$$U \frac{V}{N} \left(\frac{2\pi}{m\lambda_2} \right)^{3/2} = V \frac{3}{2\lambda_2} \left(\frac{2\pi}{m\lambda_2} \right)^{3/2}, \quad (21)$$

$$\Rightarrow \lambda_2 = \frac{3N}{2U}, \quad (22)$$

$$\Rightarrow e^{1+\lambda_1} = \frac{V}{N} \left(\frac{4\pi U}{3Nm} \right)^{3/2}. \quad (23)$$

Wir erhalten also

$$f(\vec{v}) = \left(\frac{3Nm}{4\pi U} \right)^{3/2} \frac{N}{V} \exp \left(-\frac{3}{2} \frac{N}{U} \frac{mv^2}{2} \right). \quad (24)$$

Mit $\int d^3x = V$ und $f = f(\vec{v})$ erhalten wir für $H(f)$:

$$H(f) = H(U, V, N) = -N \ln \left(\left(\frac{3mN}{4\pi U} \right)^{3/2} \frac{N}{V} \right) + \frac{3}{2} N. \quad (25)$$

Die Entropie ergibt sich zu

$$S(U, V, N) = kH(U, V, N) = -kN \ln \left(\left(\frac{3mN}{4\pi U} \right)^{3/2} \frac{N}{V} \right) + \frac{3}{2} kN, \quad (26)$$

und wir erhalten die kalorische und die thermische Zustandsgleichung

$$\left. \frac{\partial S}{\partial U} \right|_{V,N} = \frac{1}{T} = \frac{3}{2} \frac{kN}{U}, \quad (27)$$

$$\left. \frac{\partial S}{\partial V} \right|_{U,N} = \frac{p}{T} = \frac{kN}{V}. \quad (28)$$