

PC III

11.6.13

7.4 Zustandssumme

$$Q(N, V, \beta) = \sum_j e^{-\beta \epsilon_j}$$
$$Q(N, V, T) = \sum_j e^{-\epsilon_j / kT}$$

System: unabhängige unterscheidbare Teilchen

z. B.: perfekter Kristall

Gesamtenergie $E_t(N, V) = \underbrace{\epsilon_i^a(V) + \epsilon_j^b(V) + \epsilon_k^c(V) + \dots}_{N \text{ Terme}}$

$$Q(N, V, \beta) = \sum_t e^{-\beta \epsilon_t} = \sum_{i, j, k, \dots} e^{-\beta(\epsilon_i^a + \epsilon_j^b + \epsilon_k^c + \dots)}$$

Teilchen sind unterscheidbar!

$$Q(N, V, \beta) = \sum_i e^{-\beta \epsilon_i^a} \sum_j e^{-\beta \epsilon_j^b} \sum_k e^{-\beta \epsilon_k^c} \dots$$
$$= q_a(V, \beta) q_b(V, \beta) q_c(V, \beta) \dots$$

allg.: $q(V, \beta) = \sum_i e^{-\beta \epsilon_i}$ molekulare Zustandssumme

$$q(V, T) = \sum_i e^{-\epsilon_i / kT}$$

Energiezustände aller Teilchen gleich:

$$Q(N, V, T) = [q(V, T)]^N$$

System: unabhängige ununterscheidbare Teilchen

z. B.: Gasatome / -moleküle

Gesamtenergie $E(N, V) = \underbrace{\epsilon_i(V) + \epsilon_j(V) + \epsilon_k(V) + \dots}_{N \text{-Terme}}$

$$Q(N, V, \beta) = \sum_{i, j, k, \dots} e^{-\beta(\epsilon_i + \epsilon_j + \epsilon_k + \dots)}$$

keine Separation möglich!

Bsp.: 2 Teilchen, ^{Energie} 100 Zustände

$$E_1 + E_2$$

$$E_2 + E_1$$

10 Teilchen, 1000 Energiezustände

$$E_1 + E_2 + E_3 + E_4 + \dots + E_{10}$$

$$E_2 + E_1 + \dots + E_{10}$$

$$E_3 + E_1 + E_2 + \dots + E_{10}$$

} 10!

$$Q(N, V, T) = \frac{[q(V, T)]^N}{N!}$$

unabhängige ununterscheidbare Teilchen

gute Näherung, wenn Anzahl der Energiezustände \gg Anzahl Teilchen N

Translationszustände: ideales einatomiges Gas, elektronischer Grundzustand, kubischer Behälter (Teilchen im Kasten)

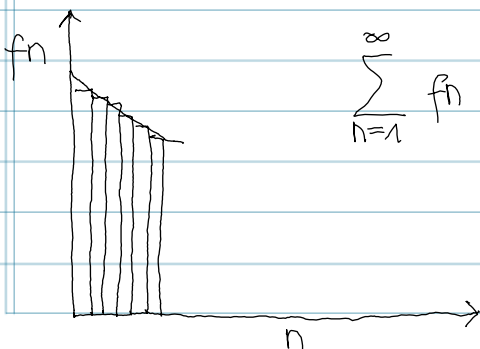
$$E_{n_x n_y n_z} = \frac{h^2}{8ma^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2) \quad n_x, n_y, n_z = 1, 2, 3, \dots$$

$$q(V, \beta) = q_{\text{trans}}(V, \beta) = \sum_{n_x, n_y, n_z} e^{-\frac{h^2 \beta}{8ma^2} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)}$$

$$= \sum_{n_x=1}^{\infty} e^{-\frac{h^2 \beta}{8ma^2} n_x^2} \sum_{n_y=1}^{\infty} e^{-\frac{h^2 \beta}{8ma^2} n_y^2} \sum_{n_z=1}^{\infty} e^{-\frac{h^2 \beta}{8ma^2} n_z^2}$$

Summenausdrücke sind äquivalent

$$q_{\text{trans}}(V, \beta) = \left(\sum_{n=1}^{\infty} e^{-\frac{n^2 h^2 \beta}{8ma^2}} \right)^3$$



$$\sum_{n=1}^{\infty} f_n \approx \int_0^{\infty} f_n dn$$

$$q_{\text{trans}}(V, \beta) = \left(\int_0^{\infty} e^{-\frac{n^2 h^2 \beta}{8ma^2}} dn \right)^3 \quad \alpha = \frac{\beta h^2}{8ma^2}$$

$$\text{Int: } \int_0^{\infty} e^{-\alpha n^2} dn = \left(\frac{\pi}{4\alpha} \right)^{\frac{1}{2}}$$

$$q_{\text{trans}}(V, \beta) = \left(\frac{2\pi m}{\beta h^2} \right)^{\frac{3}{2}} V$$

$$q_{\text{trans}}(V, T) = \left(\frac{2\pi m k T}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}} V$$

$$[q_{\text{trans}}] = \left(\frac{\text{kg} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^{-2}}{\text{kg}^2 \cdot \text{m}^4 \cdot \text{s}^{-2}} \right)^{\frac{3}{2}} \text{m}^3 = \left(\frac{\text{kg}^2 \cdot \text{m}^2 \cdot \text{s}^4}{\text{kg}^2 \cdot \text{m}^4 \cdot \text{s}^2} \right)^{\frac{3}{2}} \text{m}^3 = \frac{1}{\text{m}^3} \cdot \text{m}^3 = 1$$

Vgl. Anzahl Translationszustände mit Anzahl Teilchen N

$$B = \frac{q_{\text{trans}}}{N} = \left(\frac{2\pi m k T}{h^2} \right)^{\frac{3}{2}} \frac{V}{N} \gg 1 \quad (\text{Boltzmann-Statistik})$$

Bsp.: B -Werte in Abhängigkeit von Temperatur (k)

Stoff	20	100	300	1000
$\text{H}_2, p=1 \text{ bar}$	$1,33 \cdot 10^2$	$7,43 \cdot 10^3$	$1,16 \cdot 10^5$	$2,35 \cdot 10^6$
100 bar	1,33	$7,43 \cdot 10^1$	$1,16 \cdot 10^3$	$2,35 \cdot 10^4$
e^- in Na	$8,5 \cdot 10^{-6}$	$9,5 \cdot 10^{-5}$	$4,94 \cdot 10^{-4}$	$3,0 \cdot 10^{-3}$

Bsp.: $\langle E \rangle$ eines idealen einatomigen Gases (elektronischer Grundzustand)

$$\langle E \rangle = - \left(\frac{\partial \ln Q}{\partial \beta} \right)_{N, V} \quad Q(N, V, \beta) = \frac{[q(V, \beta)]^N}{N!}$$

$$q(V, \beta) = q_{\text{trans}}(V, \beta) = \left(\frac{2\pi m}{\beta h^2} \right)^{\frac{3}{2}} V$$

$$\ln Q = -\frac{3}{2} N \ln \beta + \underbrace{\frac{3}{2} N \ln \left(\frac{2\pi m}{h^2} \right) + N \ln V - \ln N!}_{\text{Terme unabhängig von } \beta}$$

Terme unabhängig von β

$$\langle E \rangle = - \left(\frac{\partial \ln Q}{\partial \beta} \right)_{N, V} = \underline{\underline{\frac{3}{2} N \frac{1}{\beta}}}$$

Vgl. mit Gleichverteilungssatz für N -Teilchen: $\frac{3}{2} N kT$

$$\hookrightarrow \boxed{\beta = \frac{1}{kT}} \text{ allg.}$$

andere Statistiken:

- Fermionen (Spin $\frac{1}{2}$): e^- , Protonen, Neutronen

→ identische Fermionen können nicht denselben Quantenzustand besetzen

- Bosonen (Spin ganzzahlig): Photonen, Deuteronen

→ keine Einschränkung

Bsp.: System aus 2 Teilchen, die nicht u.w. und Energiezustände $\epsilon_1, \epsilon_2, \epsilon_3, \epsilon_4$
Welche Gesamtenergien sind möglich für

a) Fermionen

b) Bosonen

$$\left. \begin{array}{ll} a) & \left. \begin{array}{ll} \epsilon_1 + \epsilon_2 & \epsilon_1 + \epsilon_3 \\ \epsilon_2 + \epsilon_3 & \epsilon_2 + \epsilon_4 \\ \epsilon_3 + \epsilon_4 & \epsilon_1 + \epsilon_4 \end{array} \right\} \end{array} \right\} 6 \text{ Terme} \rightarrow \text{Fermi-Dirac-Statistik}$$

$$\left. \begin{array}{ll} b) & \left. \begin{array}{ll} \epsilon_1 + \epsilon_1 & \epsilon_2 + \epsilon_2 \\ \epsilon_3 + \epsilon_3 & \epsilon_4 + \epsilon_4 \end{array} \right\} \end{array} \right\} 10 \text{ Terme} \rightarrow \text{Bose-Einstein-Statistik}$$