

## Hohlraum - Strahlung

**Photonen** haben keine Wechselwirkung (außer höhere Ordnung)  
(vgl. Schwarzkörperstrahlung)

Photonen mit Spin 1 aber nur 2 Polarisationen

$$\sum_{\lambda} f(E) = 2 \underset{\substack{\text{mit } (2S+1)}}{V} \int \frac{d^3 p}{(2\pi \hbar)^3} f(E) = 2 \underset{\substack{E = cp \Rightarrow dp = \frac{dE}{c}}}{V} \int_0^{\infty} \frac{4\pi p^2 dp}{(2\pi \hbar)^3} f(E)$$

Teilchen, erzeugt und vernichtet werden können,  
ist  $\mu = 0 \Rightarrow$  Großkanonisch = Kanonisch

---

$$\nu(E) \Rightarrow \nu(\omega) \text{ durch } \nu(E) dE = \tilde{\nu}(\omega) d\omega$$

---

Für Photonen / Photonen ist  $N \neq \text{const}$  nicht allgemein

z.B.  $\alpha_V = T \left( \frac{\partial S}{\partial T} \right)_V$  mit  $N$

auch Strahlungsdruck existiert (z.B. Kometenschweif immer  
von Sonne abgewendet)

---

Photonen mit Energie  $E \sim \omega$

$$n_{\omega k} / n_{\omega} = \frac{1}{e^{\beta \hbar \omega} - 1}$$

Photonen mit Energie  $\omega$   
in Richtung  $k$

Herleitung **Planck - Formel**

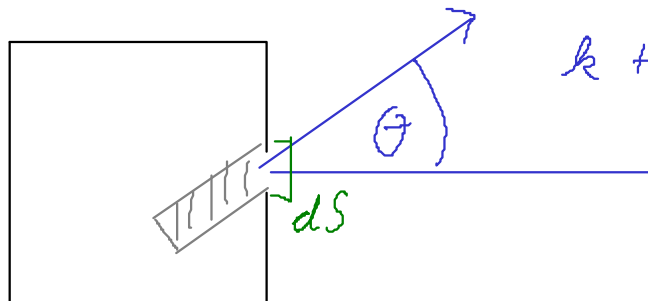
$$u d\omega = \frac{1}{V} \frac{1}{\exp(\beta \hbar \omega) - 1} \frac{4\pi \hbar^2 dk^2}{(2\pi)^3} 2V \hbar \omega$$

Entwicklung  $\hbar \omega \ll k_B T$


$$u(\omega, T) = \frac{\hbar}{\pi^2 c^3} \frac{\omega^3}{1 + \beta \hbar \omega - 1} \stackrel{!}{=} \text{Rayleigh - Jeans}$$

$$\hbar \omega \gg k_B T$$

Wien'sches Gesetz



$\hbar + d\hbar$  Intervall, nicht nur  
exakt  $\hbar$

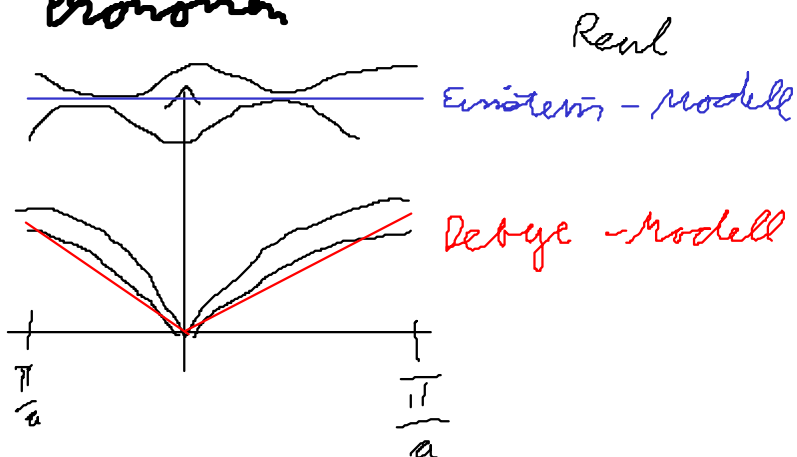
Photonen in  verlassen den Kasten in dt  
Vol. des Zylinders  $dV = c dt (dS \cos \theta)$

Abgestrahlte Energie in Raumwinkel  $d\Omega$

$$dE = dV u(\omega, T) d\omega d\Omega$$

L) Stefan Boltzmann Gesetz

Phononen



ENDE

ideale Systeme

# REALE Systeme

Exakte Rechnung nicht mehr möglich

2. Vorlesung heute

QM auch noch  $e^{A+B} \neq e^A e^B$

Äquivalenzlösung: Zustandssumme in  
Einteilchenzustand  $Z_1$   
Zweiteilchenzustand  $Z_2$

$$f(x) = \ln(1-x) \quad f' = -\frac{1}{1-x} \quad f'' = -\frac{1}{(1-x)^2} \quad f''' = -\frac{2}{(1-x)^3}$$

$$f^{(n)} = -\frac{(n-1)!}{(1-x)^n}$$

Reihe  $\sum_{n=0}^{\infty} \frac{1}{n!} f^{(n)}(x=0) = -\sum_{n=1}^{\infty} \frac{x^n}{n}$

$$-\Omega = k_B T \left( Z_1 e^{\beta \mu} + \left( Z_2 - \frac{Z_1^2}{2} \right) e^{2\beta \mu} \right)$$

$$N = Z_1 e^{\beta \mu} + \left( 2Z_2 - Z_1^2 \right) e^{2\beta \mu}$$

$$-\Omega = k_B T \left( N - \left( Z_2 - \frac{Z_1^2}{2} \right) e^{2\beta \mu} \right)$$

$$e^{2\beta \mu} = \left( \frac{N}{Z_1} \right)^2 \quad \text{aus } N = Z_1 e^{\beta \mu} + \dots$$

$$= k_B T N \left( 1 + B^m \right) \quad \text{Dichte}$$

$$B = -V \left( \frac{Z_2}{Z_1^2} - \frac{1}{2} \right)$$

$$\int d^3 r_1 d^3 r_2 f(\vec{r}_1 - \vec{r}_2) = \int d^3 \vec{R} d^3 \vec{r} f(\vec{r}) \quad \vec{R} = \frac{\vec{r}_1 + \vec{r}_2}{2} \quad \vec{r} = \vec{r}_1 - \vec{r}_2$$

$$\beta = -V \left[ \frac{\frac{1}{2} \frac{V}{\lambda^3} \int d^3r e^{-\beta V(r)}}{(V/\lambda^3)^2} - 1 \right]$$

$$= -\frac{1}{2} \left[ \int e^{-\beta V(r)} d^3r - V \right]$$

$$= -\frac{1}{2} \int e^{-\beta V(r)} - 1 d^3r$$

Integral aufteilen

$e^{-\beta V(r)} - 1$  für beide Bereiche entwickeln

$$B = b - a\beta$$

$$b = \frac{1}{2} \frac{4\pi}{3} (2r_0)^3 \quad \text{Ausgeschllossene Volumen}$$

Teilchen 2 darf nicht in dieses Volumen

$$pV + N an = k_B T N [1 + bn] \quad \frac{1}{1+x} = 1 - x$$

$$V(p + an^2) (1 - bn) = k_B T N \quad \text{für } x \text{ klein}$$

---

jetzt dichtere Gase

