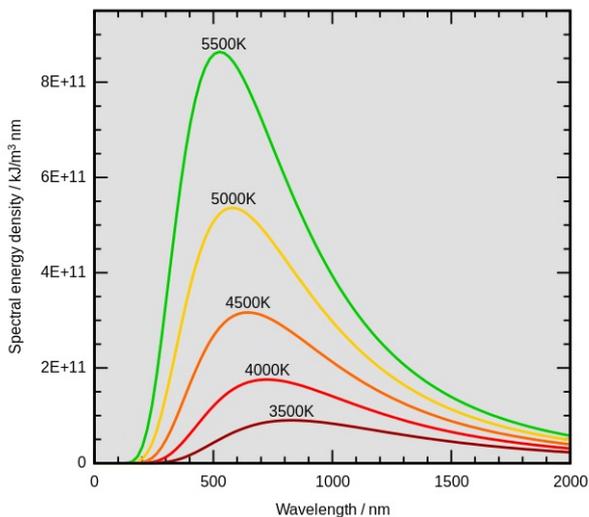


8.6 Absorption und Emission von Licht



Temperatur steigt spektraler Wert ab.

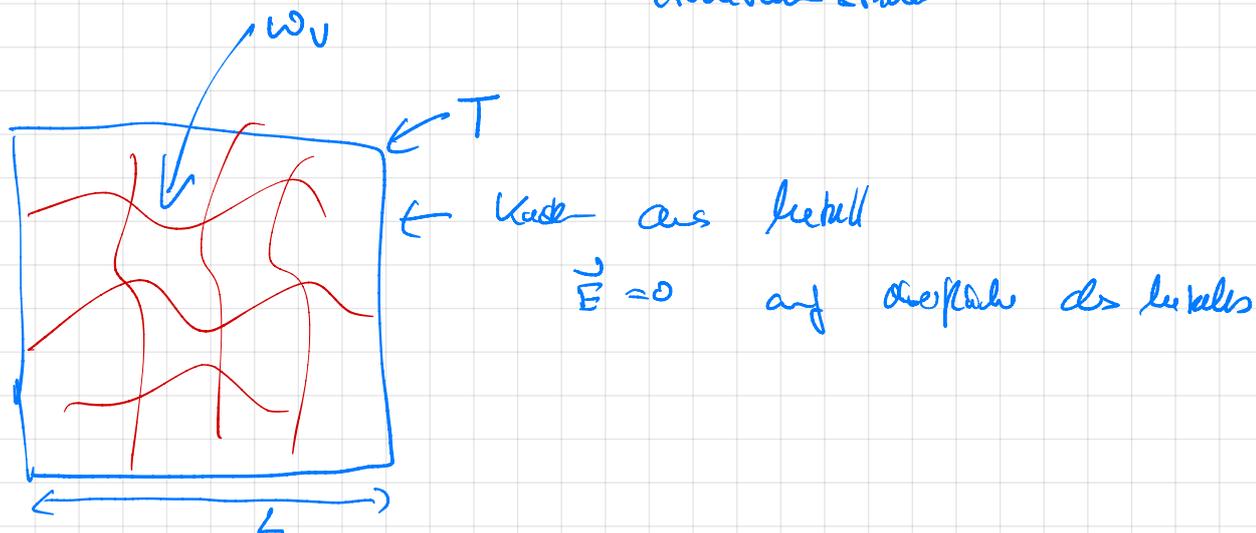
Die beobachtete Farbe hängt von der Temperatur ab.

Lehrli

- Wien'sche Verschiebungsgesetz : $\lambda_{\text{max}} \cdot T = \text{const}$
- Stefan - Boltzmann Gesetz : $\int_0^{\infty} S_{\lambda}(T) d\lambda \propto T^4$

$S_{\nu}(U, T) = \frac{c}{4\pi} w_{\nu}(U, T)$
 ↑
 Spektrale Flussdichte

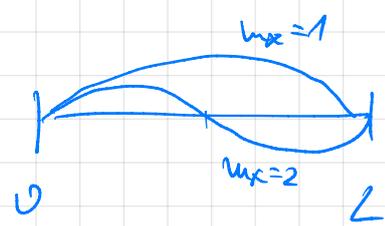
w_{ν} = spektrale Energiedichte
 Strahlenergie pro Volumen
 und Frequenzintervall
 (Stokes-Einstein)



$$\vec{E} = \vec{E}_0 \sin(k_x x) \sin(k_y y) \sin(k_z z) \cdot \sin \omega t$$

$x=0, y=0, z=0$ für $\vec{E}=0$

$$k_x = m_x \frac{\pi}{L} \quad m_x \in \mathbb{N}$$



$$k_y = m_y \cdot \frac{\pi}{L}$$

$$k_z = m_z \frac{\pi}{L}$$

Wie viele Moden für ω ?

$$N = \frac{2 \cdot \frac{V k^2}{V E} \cdot \frac{1}{8} \cdot \frac{4}{3} \pi k^3}{(\pi/L)^3}$$

Für Polarisation

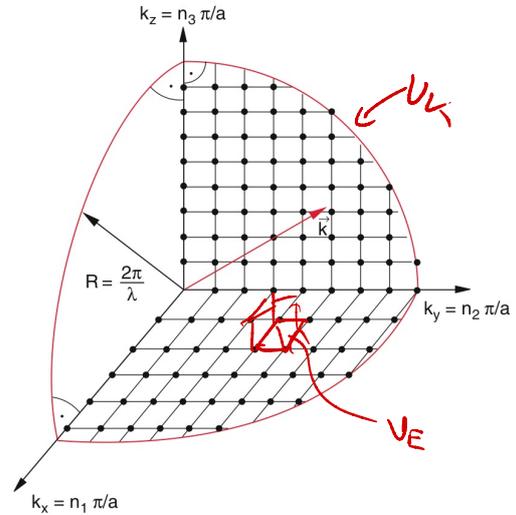


Abbildung 7.23 Zur Herleitung der Zahl möglicher Eigenschwingungen im kubischen Resonator

$$= \frac{\pi}{3} \left(\frac{L \omega}{\pi c} \right)^3$$

Densität

Volumendicht $\tilde{n} = \frac{N}{V} = \left(\frac{\pi}{3} \right) \left(\frac{\omega}{\pi c} \right)^3 = \frac{\pi}{3} \left(\frac{2\pi \nu}{\pi c} \right)^3$

Spektrale Modendichte $\frac{d\tilde{n}}{d\nu} = u(\nu) = \frac{8\pi \nu^2}{c^3}$

Energiedichte $u(\nu) \cdot \bar{\omega}_\nu(T)$

mittlere Energie pro Mode

Wenn wir die Mode jeweils besetzt mit jeweils $k_B T$
 ($2 \times \frac{1}{2} k_B T$ für kin. + pot. Energie)

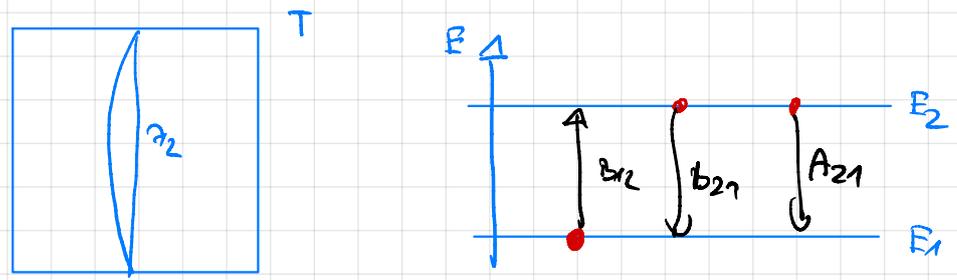
$$\bar{\omega}_\nu(T) = k_B T$$

$$w_\nu(\nu) d\nu = \frac{9\pi^2 \nu^2}{c^3} k_B T d\nu$$

Rayleigh - Jeans -
Gesetz

A ist nicht nach unten begrenzt, d.h. ν nicht nach oben begrenzt \Rightarrow Spektrale Energiedichte divergiert

"Ultraviolett-Katastrophe"



E so die Energie des Hohlkörpers

b_{12} beschreibt die Absorption von Strahlung und Erhöhung der Energie des Körpers.

A_{21} beschreibt die spontane Emission von Strahlung und die Erniedrigung der Energie des Körpers.

b_{21} beschreibt die stimulierten Emission von Strahlung und die Erniedrigung der Energie des Körpers.

Die Boltzmann Verteilung beschreibt die Besetzung der Energie niveaus

$$\frac{N_2}{N_1} = \exp\left(-\frac{E_2 - E_1}{k_B T}\right)$$

Hohlraumstrahlung befindet sich in thermischer Gleichgewicht mit dem Körper.

$$N_1 + N_2 = \text{const}$$

$$dN_1 = -dN_2$$

$$dN_2 = B_{12} W_\nu(\nu) \cdot N_1 \cdot dt - B_{21} W_\nu(\nu) \cdot N_2 \cdot dt - A_{21} \cdot N_2 \cdot dt = 0$$

$$\Rightarrow \frac{N_2}{N_1} = \frac{B_{12} \cdot W_\nu(\nu)}{A_{21} + B_{21} W_\nu(\nu)}$$

$$E_2 - E_1 = h\nu$$

h : Planck'sche Wirkungsquantum

$$\Rightarrow e^{\frac{h\nu}{k_B T}} = \frac{B_{12} W_\nu(\nu)}{A_{21} + B_{21} W_\nu(\nu)}$$

$$\Rightarrow W_\nu(\nu) = \frac{A_{21}}{B_{12} e^{\frac{h\nu}{k_B T}} - B_{21}}$$

A und B sind die Einstein-Koeffizienten

Wir fordern für $\nu \rightarrow 0$, dass auch $W_\nu(\nu)$ definiert ist.

$$\Rightarrow B_{12} = B_{21}$$

Absorption und stimulierte Emission haben die gleichen Koeffizienten

$$\Rightarrow W_\nu(\nu) = \frac{A_{21}}{B_{21}} \frac{1}{e^{\frac{h\nu}{k_B T}} - 1}$$

Für $\nu \rightarrow 0$ soll das Rayleigh-Jeans-Gesetz erfüllt werden.

$$w_\nu(\nu) = \frac{A_{21}}{b_{21}} \frac{1}{\left(1 + \frac{h\nu}{k_B T} + \dots\right)^{-1}} \propto \frac{A_{21}}{b_{21}} \frac{k_B T}{h\nu}$$

R. J. 6: $w_\nu(\nu) = \frac{8\pi\nu^2}{c^3} k_B T$

$$\frac{A_{21}}{b_{21}} = \frac{8\pi\nu^2}{c^3} h\nu$$

$$\Rightarrow w_\nu(\nu) = \frac{8\pi\nu^2}{c^3} \frac{1}{e^{\frac{h\nu}{k_B T}} - 1} h\nu$$

Planck'sche Strahlungsgesetz

$$w_\nu(\nu, T) = w_\nu(\nu) \bar{w}_\nu(T)$$

$$\Rightarrow \bar{w}_\nu(T) = \frac{h\nu}{e^{\frac{h\nu}{k_B T}} - 1} = f_{BE} \cdot h\nu$$

$$f_{BE} = \frac{1}{e^{\frac{h\nu}{k_B T}} - 1}$$

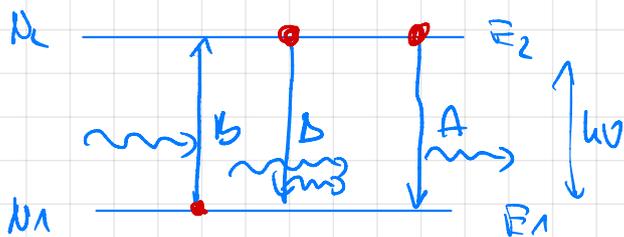
Bose-Einstein Verteilung

f_{BE} beschreibt die statistische Besetzung des Quanten (Photonen).

des Feldes

S: Ansatzlösung für die LASER Strahl

Die Wellenlänge des LASERs ist gegeben durch das optische Medium, welches Energie in das Feld pumpt und die stehende Welle zwischen den beiden Spiegeln.

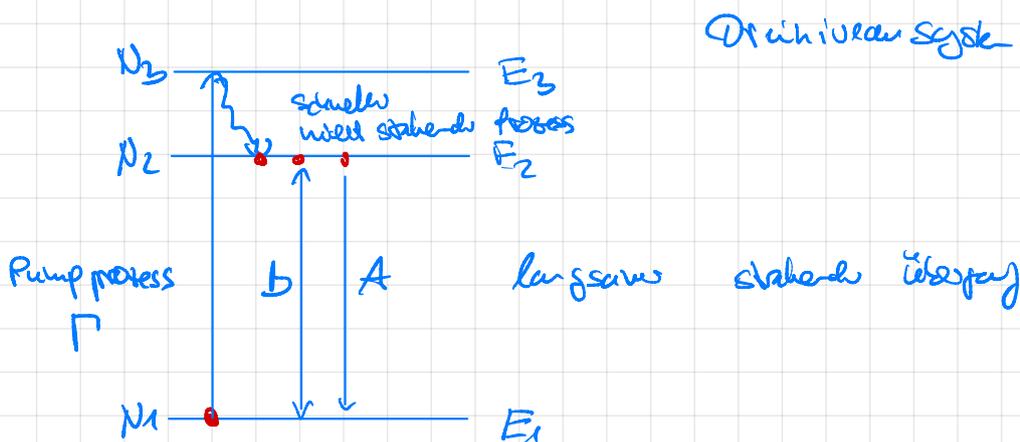


Verstärkung durch stimulierten Emission erhalten vor für

$$N_2 > N_1 \quad (\text{Inversion})$$

$$\frac{N_2}{N_1} = e^{-\frac{h\nu}{k_B T}} < 1$$

Unter statistischer Besetzung von N_1 und N_2 gibt es nie Verstärkung.



Durch statische Pumpen kann hier eine Inversion zwischen N_1 und N_2 erreicht werden.

$$\frac{dN_2}{dt} = -B N_p (N_2 - N_1) - A N_2 + \Gamma$$

N_p : Anzahl der Photonen im Resonator
(stärke des E-Feldes)

$$\frac{dN_p}{dt} = +B N_p (N_2 - N_1) + \beta A N_2 - \frac{N_p}{\tau_p}$$

↑ Verlust an den Spiegeln oder in der Strecke

β : Anteil der Photonen des spontanen Emission in Richtung des Resonators macht $\beta < 1$

Stationäres Zustand: $\frac{dN_p}{dt} = 0, \beta \rightarrow 0$

$$\Rightarrow B N_p (N_2 - N_1) = \frac{N_p}{\tau}$$

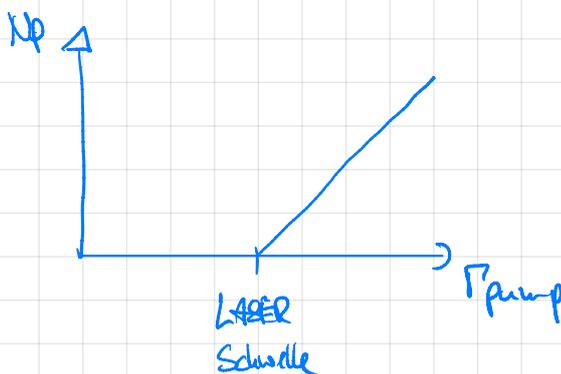
Gewinn = Verluste

$$N_p \geq 0$$

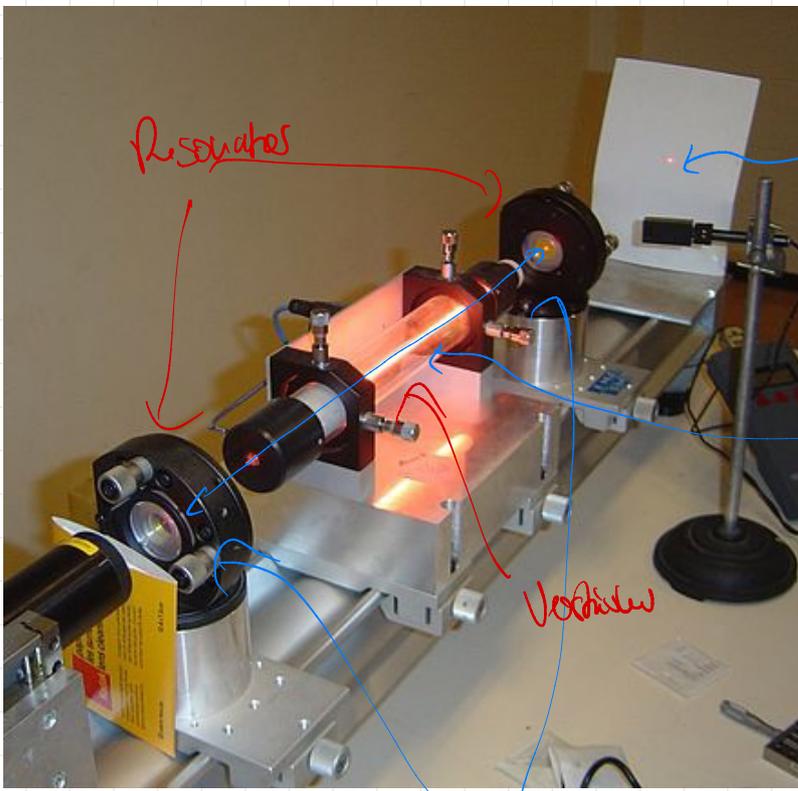
Für $N_2 < N_1$ ist

$$N_p = 0$$

Für $N_2 > N_1$



Überschreits der LASER Schwelle kommt es zu einer ungedämpften Oszillation des LASERS. Nach einer kurzen Einwirkzeit des LASERS wird der stationäre Zustand erreicht, in dem die Verluste (u.a. auch die Streuung des Laserstrahls) kompensiert wird durch die Anpumpung.



Resonator

Laser Spiegel

aktive Medien

gepumpt durch Faseroptik

(wie Neutronen)

Vorfilter

Wickel

Spiegel