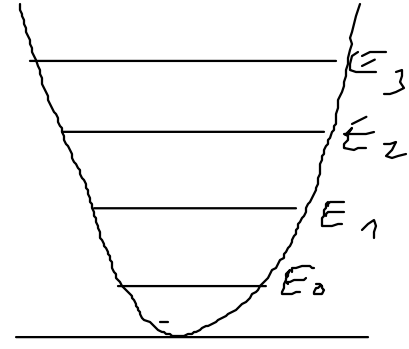


Kap IV Quantisierung des Strahlungsfeldes

4.1 Harmonische Oszillatoren

Wiederholung: 1. Osz. in 1dim

$$H = \frac{p^2}{2m} + \frac{m}{2} \omega^2 x^2 \quad ; \quad [p, x] = \frac{\hbar}{i}$$



Def: $a = \frac{1}{\sqrt{2m\hbar\omega}} (m\omega x + ip)$ $a^\dagger = \dots$

$\Rightarrow p \propto i(a^\dagger - a) \quad ; \quad x \propto (a^\dagger + a)$

$H = \hbar\omega (a a^\dagger + \frac{1}{2}) \quad ; \quad [a, a^\dagger] = 1$

$H|n\rangle = E_n|n\rangle \quad \text{mit } n=0,1,2,\dots \quad E_n = \hbar\omega(n + \frac{1}{2})$

Aufsteigop. $a^\dagger|n\rangle = \sqrt{n+1}|n+1\rangle$

Abstiegop. $a|n\rangle = \sqrt{n}|n-1\rangle$

$$|n\rangle = \frac{(a^\dagger)^n}{\sqrt{n!}} |0\rangle$$

Heisenbergbild

$a_H(t) = e^{\frac{iHt}{\hbar}} a e^{-\frac{iHt}{\hbar}} = a_H(0) e^{-i\omega t} \quad a_H^\dagger(t) = a_H^\dagger(0) e^{i\omega t}$

Kohärente Zustände (Übergang zur klass. Physik)

$|\alpha\rangle = e^{-\frac{|\alpha|^2}{2}} \sum_n \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |n\rangle \quad \text{Eigenzustand } a|\alpha\rangle = \alpha|\alpha\rangle$

$|\alpha\rangle = e^{-\frac{|\alpha|^2}{2}} e^{\alpha a^\dagger} |0\rangle = e^{\alpha a^\dagger - \alpha^* a} |0\rangle$

Baker-Hausdorff-Formel

$[A, B] \neq 0 \quad [[A, B], A] = [[A, B], B] = 0$

$e^{A+B} = e^{-\frac{[A, B]}{2}} e^A e^B$

Mehrere Oszillatoren

$$H = \sum_{i=1}^N \left(\frac{p_i^2}{2m_i} + \frac{1}{2} m_i \omega_i^2 x_i^2 \right)$$

$[p_i, x_j] = \frac{\hbar}{i} \delta_{ij}$

$H = \sum_i \hbar \omega_i (a_i^\dagger a_i + \frac{1}{2}) \quad [a_i, a_j^\dagger] = \delta_{ij}$

Zustände $|n_1, n_2, \dots, n_N\rangle = |n_1\rangle \otimes |n_2\rangle \otimes \dots$

Basis $= \left\{ \left| \sum_i a_i \right\rangle = \prod_{i=1}^N \frac{(a_i^\dagger)^{n_i}}{\sqrt{n_i!}} |0, 0, \dots, 0\rangle \right.$

1D Koppelte Oszillatoren

$m \quad m \quad m$
 $\text{---} \quad \text{---} \quad \text{---}$
 $i=1 \quad i=2 \quad \dots$

$b = \text{Gitterabstand}$

$N \cdot b = L \quad \text{Länge des Systems}$

$$H = \sum_i \frac{p_i^2}{2m} + \frac{1}{2} m \Omega^2 \sum_{\langle ij \rangle} (x_i - x_j)^2$$

$\langle ij \rangle \Rightarrow \text{nächste Nachbarn}$

Eigenmoden $x_j = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_k x_k e^{ikjb}$ Wellenvektor k (1-dim)

$$p_j = \frac{1}{\sqrt{N}} \sum_k p_k e^{ikjb}$$

Umkehrung $\Rightarrow x_k^* = x_{-k}$ und $p_k^* = p_{-k}$

Übersub: Abzählen von Zuständen k = ?

Was sind erlaubte Werte von k

Randbedingungen: $\nabla \rightarrow \dots$

a) feste RB $\rightarrow x_{j=0} = x_{j=N} = 0$

b) Periodische RB $x_{j=0} = x_{j=N} \mid x_j = x_{j+N}$ (wird i. Allg. weiter diskutiert)

① $e^{ikNb} = 1 \Rightarrow kNb = 2\pi\gamma \quad \gamma = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

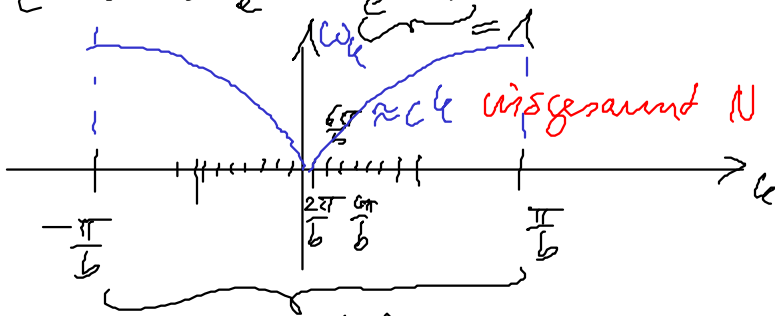
$$e^{ik(j+N)b} = e^{ikjb}$$

$$\Rightarrow k = \frac{2\pi}{Nb} \gamma = \frac{2\pi}{L} \gamma$$

② k kann beschränkt werden auf „1. Brillouin Zone“ $|k| \leq \frac{\pi}{b}$

denn k und $k' = k + \frac{2\pi}{b}$ liefert dasselbe

$$e^{ik'jb} = e^{ikjb} e^{i\frac{2\pi}{b}jb}$$



1. Br. Zone

Korrespondenz $\sum_k e^{ik(j-j')b} = \begin{cases} N & j=j' \\ 0 & j \neq j' \end{cases} = N \delta_{jj'}$

z.B. 8 k -Werte:

analog $\sum_k e^{i(k-k')jb} = N \delta_{kk'}$

• Kontinuumsgrenzfall $b \rightarrow 0$

$$\sum_k \dots \rightarrow \frac{1}{\Delta k} \int dk \dots = \frac{L}{2\pi} \int dk \dots \quad \Delta k = \frac{2\pi}{L}$$

3dim: $\sum_k \dots \approx \sum_{k_x, k_y, k_z} \dots \rightarrow \frac{L_x L_y L_z}{(2\pi)^3} \int d^3k \dots = V \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3}$

$$\sum_{\vec{k}} e^{i\vec{k}\cdot\vec{r}} \rightarrow \sum_{\vec{k}} e^{i\vec{k}\cdot\vec{x}} \rightarrow \frac{L}{2\pi} \int d\vec{k} e^{i\vec{k}\cdot\vec{x}} = L \delta(\vec{x})$$

$$= N \delta_{\vec{r},0}$$

für $|\vec{k}| \ll 1$

ansetzen: $H = \sum_{\vec{k}} \left(\frac{|\rho_{\vec{k}}|^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega_{\vec{k}}^2 |X_{\vec{k}}|^2 \right)$ $\omega_{\vec{k}} = 2\Omega \left| \sin\left(\frac{\vec{k}\cdot\vec{a}}{2}\right) \right| \approx c|\vec{k}|$

c : Schallgeschw. bei Phononen

Quantisierung

$$[\rho_i, X_j] = \frac{\hbar}{i} \delta_{ij} \Rightarrow [\rho_{\vec{k}}, X_{\vec{k}'}^\dagger] = \frac{\hbar}{i} \delta_{\vec{k}, \vec{k}'} \quad X_{\vec{k}}^\dagger = X_{-\vec{k}}$$

definiere:

$$a_{\vec{k}} = \frac{1}{\sqrt{2m\hbar\omega_{\vec{k}}}} (m\omega_{\vec{k}} X_{\vec{k}} + i\rho_{\vec{k}}) ; \quad a_{\vec{k}}^\dagger = \frac{1}{\sqrt{2m\hbar\omega_{\vec{k}}}} (m\omega_{\vec{k}} X_{\vec{k}}^\dagger - i\rho_{\vec{k}}^\dagger)$$

$$H = \sum_{\vec{k}} \hbar \omega_{\vec{k}} \left(a_{\vec{k}}^\dagger a_{\vec{k}} + \frac{1}{2} \right)$$

4.2 Das Strahlungsfeld (cgs-Einheiten)

Maxwell Gln. ohne Quellen im Vakuum $c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}$

$$\nabla \cdot \vec{B} = 0, \quad \nabla \cdot \vec{E} = 0, \quad \nabla \times \vec{E} + \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = 0, \quad \nabla \times \vec{B} - \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = 0$$

Skalares und Vektorpotential

$$\vec{E} = -\nabla \phi - \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \quad \vec{B} = \nabla \times \vec{A}$$

Coulombbedingung $\phi = 0$, d.h. $\nabla \cdot \vec{A} = 0$

$$\Rightarrow \text{Wellengleichung } \nabla^2 \vec{A}(\vec{r}, t) - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} = 0$$

Energie $\mathcal{E} = \frac{1}{8\pi} \int d^3r (\vec{E}^2 + \vec{B}^2)$

$$\vec{p} = \frac{1}{4\pi c} \int d^3r (\vec{E} \times \vec{B})$$

Lösung der Wellengleichung

$$\vec{A}(\vec{r}, t) = \frac{-i}{4\pi} \sum_{\vec{k}, n} \sqrt{\frac{2\pi\hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}}} \vec{e}_{\vec{k}, n} \left(\alpha_{\vec{k}, n} e^{i(\vec{k}\cdot\vec{r} - \omega t)} - \alpha_{\vec{k}, n}^* e^{-i(\vec{k}\cdot\vec{r} - \omega t)} \right)$$

$\omega_{\vec{k}} = c|\vec{k}|, n = 1, 2, \vec{e}_{\vec{k}, n} \cdot \vec{k} = 0$

mit $k_2 \geq 0$

$$\vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} = \frac{1}{4\pi} \sum_{\vec{k}, n} \sqrt{\frac{2\pi\hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}}} \frac{\omega_{\vec{k}}}{c} \vec{e}_{\vec{k}, n} \left(\alpha_{\vec{k}, n} e^{i(\vec{k}\cdot\vec{r} - \omega t)} + \alpha_{\vec{k}, n}^* e^{-i(\vec{k}\cdot\vec{r} - \omega t)} \right)$$

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A} = \frac{1}{4\pi} \sum_{\vec{k}, n} \sqrt{\frac{2\pi\hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}}} (\vec{k} \times \vec{e}_{\vec{k}, n}) \left(\alpha_{\vec{k}, n} e^{i(\vec{k}\cdot\vec{r} - \omega t)} + \alpha_{\vec{k}, n}^* e^{-i(\vec{k}\cdot\vec{r} - \omega t)} \right)$$

$$\Rightarrow \mathcal{E} = \frac{1}{8\pi} \sum_{\vec{k}, n} \frac{2\pi\hbar c^2}{\omega_{\vec{k}}} \left[\frac{\omega_{\vec{k}}^2}{c^2} (\alpha_{\vec{k}, n} \alpha_{\vec{k}, n}^* + \alpha_{\vec{k}, n}^* \alpha_{\vec{k}, n}) + \dots \right]$$

$$= \frac{1}{2} \sum_{\vec{k}, n} \hbar \omega_{\vec{k}} (\alpha_{\vec{k}, n} \alpha_{\vec{k}, n}^* + \alpha_{\vec{k}, n}^* \alpha_{\vec{k}, n})$$