

Quantisierung freier elektromagnetischer Felder

4.1 El.-dym. Gln , El.-dym. Potenziäle, $\vec{A}(\vec{r}, t)$

Strahlungsrichtung $\nabla \cdot \vec{A} = 0$, $\phi = 0$, $\vec{E} = -\dot{\vec{A}}$, $\vec{B} = \nabla \times \vec{A}$
inhomogene Wellenglg $[\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} - \Delta] \vec{A} = \mu \vec{j} = 0$ im Vakuum

6.4 Quantenfeldtheorie

Lagrange-Dichte $\mathcal{L}(\vec{A}, \dot{\vec{A}}, \vec{A}_{,k})$

Hamiltonsches Prinzip $\delta \int_{t_0}^{t_1} dt \int \mathcal{L}(\vec{A}) d^3r = 0$

Kanonisch konjugiertes Impulsfeld

$$\vec{\pi}(\vec{r}, t) = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\vec{A}}}$$

4.2 Quantisierung freier elm Felder

$$\mathcal{L} = \frac{\epsilon}{2} \dot{\vec{A}}^2 - \frac{1}{2\mu} (\nabla \times \vec{A})^2, \quad \square \vec{A} = 0$$

$$\vec{\pi}(\vec{r}, t) = \epsilon \dot{\vec{A}}$$

Quantisierung, $\vec{A} \rightarrow \hat{\vec{A}}$, $\vec{\pi} \rightarrow \hat{\vec{\pi}}$

Energieoperator: Hamilton-Dichte $\mathcal{D} = \vec{\pi} \cdot \dot{\vec{A}} - \mathcal{L}$

Energie $H = \int \mathcal{D} d^3r$

$$\begin{aligned} \mathcal{D} &= \frac{\epsilon}{2} \dot{\vec{A}}^2 + \frac{1}{2\mu} (\nabla \times \vec{A})^2 \\ &= \frac{1}{2\epsilon} \vec{\pi}^2 + \frac{1}{2\mu} (\nabla \times \vec{A})^2 \end{aligned}$$

Vertauschungsrelationen

$$= \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D} + \frac{1}{2} \vec{H} \cdot \vec{B}$$

Dispersionsbeziehung

$$\hbar \omega_j = \hbar v_j(\vec{q}) = v |\vec{q}|, \quad |\vec{q}| = \frac{2\pi}{\lambda}$$

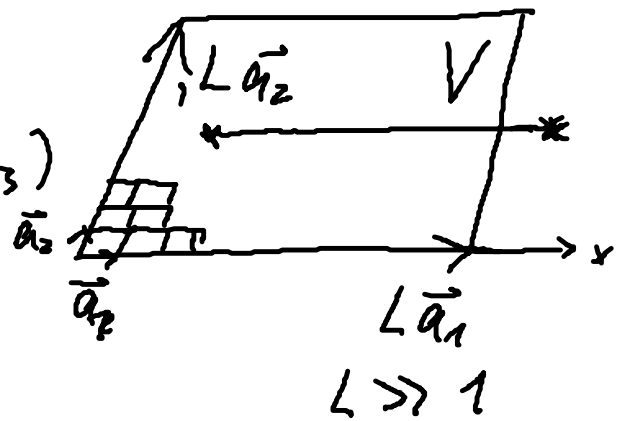
\vec{q} = Ausbreitungsvektor

Grundgebiet $V = L^3 \Omega$

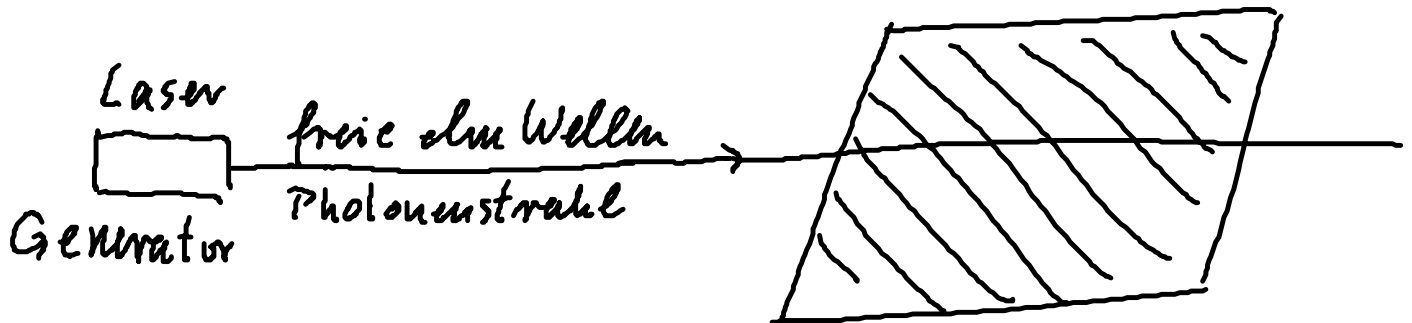
Elementarzelle $\Omega = (\vec{a}_1, \vec{a}_2, \vec{a}_3)$

periodische Randbedingung

$$\psi(\vec{r} + L\vec{a}_j) = \psi(\vec{r})$$



4.3 Elektron-Photon-Wechselwirkung



Born-Oppenheimer-Näherung

Bewegung der Atomkerne oder Ionen

Bewegung der Elektronen bzw. Valenzelektronen