



UANL

UNIVERSIDAD AUTÓNOMA DE NUEVO LEÓN

FCFM

FACULTAD DE CIENCIAS FÍSICO MATEMÁTICAS



**UNIVERSIDAD AUTÓNOMA DE NUEVO LEÓN
FACULTAD DE CIENCIAS FÍSICO MATEMÁTICAS**

Tópicos de Mecánica Cuántica
Examen parcial N°3
Enrique Valbuena Ordonez

Nombre:
Giovanni Gamaliel López Padilla

Matricula:
1837522

30 de noviembre de 2020

Obtener la expresión cuántica para el campo electromagnético a partir de la lagrangiana electromagnética clásica.

Se tiene que la lagrangiana del electromagnetismo clásico es

$$\mathcal{L} = -\frac{1}{4\mu_0} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$$

donde

$$F^{\mu\nu} = F_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} 0 & -\frac{E_x}{c} & -\frac{E_y}{c} & -\frac{E_z}{c} \\ \frac{E_x}{c} & 0 & -B_z & B_y \\ \frac{E_y}{c} & B_z & 0 & -B_x \\ \frac{E_z}{c} & -B_y & B_x & 0 \end{pmatrix}$$

por lo que el lagrangiano puede ser descrito de la siguiente manera:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2\mu_0} \left(\frac{E^2}{c^2} + B^2 \right) = \frac{1}{2} \left(\epsilon_0 E^2 + \frac{B^2}{\mu_0} \right)$$

Se tiene que el campo eléctrico y magnético pueden obtenerse a partir de las siguientes operaciones:

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

sustituyendo el campo eléctrico y magnético en la lagrangiana se obtiene lo siguiente:

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} \left(\epsilon_0 \left((\nabla V)^2 + \frac{2}{c} \nabla V \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} + \frac{1}{c^2} \left(\frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \right)^2 \right) + \frac{1}{\mu_0} (\nabla \times \vec{A})^2 \right)$$

donde se puede obtener las coordenadas generalizadas y momento generalizado es

$$q = \langle v, \vec{A} \rangle \quad p = \left\langle 0, -\frac{\epsilon_0}{c} \vec{E} \right\rangle$$

calculando el hamiltoniano se tiene que

$$\begin{aligned} \mathcal{H} &= \sum p_i \dot{q}_i - \mathcal{L} \\ &= -\frac{\epsilon_0}{c} \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} + \frac{B^2}{\mu_0} - \epsilon_0 E^2 \\ &= -\frac{\epsilon_0}{c} \vec{E} \cdot \left[-c \left[\vec{E} + \nabla V \right] \right] + \frac{B^2}{\mu_0} - \epsilon_0 E^2 \\ &= \epsilon_0 E^2 + \epsilon_0 \vec{E} \cdot \nabla V + \frac{B^2}{2\mu_0} - \frac{\epsilon_0}{2} E^2 \\ &= \epsilon_0 \vec{E} \cdot \nabla V + \frac{1}{2} \left(\frac{B^2}{\mu_0} + \epsilon_0 \vec{E}^2 \right) \end{aligned}$$

usando la norma de Coulomb, que son las siguientes

$$V = 0 \quad \nabla \cdot \vec{A} = 0$$

por lo que el hamiltoniano del sistema es

$$\mathcal{H} = \frac{1}{2} \left(\epsilon_0 E^2 + \frac{B^2}{\mu_0} \right)$$

y los campos eléctricos y magnético pasan a tener la siguiente forma

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

de las expresión del campo eléctrico podemos obtener que

$$\dot{q} = \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} = -cE$$

y de la expresión para p, se puede obtener que

$$\frac{c^2}{\epsilon_0} p = -c\vec{E}$$

por lo tanto

$$\dot{q} = \frac{c^2}{\epsilon_0} p$$

de otra manera:

$$\begin{aligned} p &= -\frac{\epsilon_0}{c} \vec{E} \\ &= -\frac{\epsilon_0}{c} \left(-\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \right) \\ &= \frac{\epsilon_0}{c^2} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} \end{aligned}$$

por lo tanto

$$\frac{\partial p}{\partial t} = \frac{\epsilon_0}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2}$$

donde

$$\dot{p} = \epsilon_0 \ddot{q} = \epsilon_0 \nabla^2 A$$

al igualar estas dos expresiones obtenemos la siguiente ecuación

$$\nabla^2 \vec{A} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \vec{A}}{\partial t^2} = 0$$

la cual es la ecuación diferencial de una onda, es por ello que se propone que el potencial vector \vec{A} , puede escribirse como una serie de Fourier tal que:

$$A(\vec{r}, t) = \sum_k \left[\vec{a}_p e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega_k t)} + \vec{a}_p^* e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r} - \omega_k t)} \right]$$

donde \vec{a}_p es un operador tal que contiene la infomación de la polarización y depende unicamente del tiempo, \vec{k} es el número de onda asociado al momento, ω_k , es la frecuencia que contiene cada onda asociada a la energía de De Broglie. Reescribiendo esta expresión podemos separar la dependencia temporal en la forma

$$A(\vec{r}, t) = \sum_k \left[\vec{\epsilon}_k e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r})} + \vec{\epsilon}_k^* e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r})} \right]$$

donde

$$\vec{\epsilon}_k = \vec{a}_p e^{i\omega_k t} \quad \vec{\epsilon}_k^* = \vec{a}_p^* e^{-i\omega_k t}$$

por lo mismo, las expresiones del campo eléctrico y magnético las podemos escribir de la siguiente manera:

$$\begin{aligned} \vec{E} &= \sum_k \left(\vec{E}_k(t) e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} + \vec{E}_k^*(t) e^{-i\vec{k} \cdot \vec{r}} \right) \\ \vec{B} &= \sum_k \left(\vec{B}_k(t) e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} + \vec{B}_k^*(t) e^{-i\vec{k} \cdot \vec{r}} \right) \end{aligned}$$

calculando $\partial \vec{A} / \partial t$, se tiene que

$$\begin{aligned} \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t} &= \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \sum_k \left[\vec{\epsilon}_k e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r})} + \vec{\epsilon}_p^* e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r})} \right] \\ &= \frac{1}{c} \sum_k \left[e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r})} \frac{\partial \vec{\epsilon}_k}{\partial t} + e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r})} \frac{\partial \vec{\epsilon}_p^*}{\partial t} \right] \\ &= \frac{1}{c} \sum_k \left[e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r})} (i\omega_k) \vec{\epsilon}_k + e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r})} (i\omega_k \vec{\epsilon}_k)^* \right] \\ &= \sum_k \left[e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r})} (i|\vec{k}|) \vec{\epsilon}_k + e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r})} (i|\vec{k}| \vec{\epsilon}_k)^* \right] \end{aligned}$$

por lo tanto:

$$\sum_k \left(\vec{E}_k(t) e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} + \vec{E}_k^*(t) e^{-i\vec{k} \cdot \vec{r}} \right) = \sum_k \left[e^{-i(\vec{k} \cdot \vec{r})} (ik) \vec{\epsilon}_k + e^{i(\vec{k} \cdot \vec{r})} (ik \vec{\epsilon}_k)^* \right]$$

donde se apreia que:

$$\vec{E}_k = i|\vec{k}| \vec{\epsilon}_k$$

calculando $\vec{\nabla} \times \vec{A}$ se tiene que:

$$\begin{aligned} \left(\vec{\nabla} \times \vec{A} \right)_k &= \epsilon_{xyz} \partial_y A_z \\ &= i\epsilon_{xyz} k_y A_z \\ &= i\vec{k} \times \vec{A}_k \end{aligned}$$

por lo tanto:

$$\vec{B}_k = i\vec{k} \times \vec{A}_k$$

por lo tanto, el campo electromagnético es

$$EM = \sum_k i \left(|\vec{k}| \vec{\epsilon}_k + \vec{k} \times \vec{A}_k \right) e^{i\vec{k} \cdot \vec{r}} - i \left(|\vec{k}| \vec{\epsilon}_k^*(t) + \vec{k} \times \vec{A}_k^* \right) e^{-i\vec{k} \cdot \vec{r}}$$