

Cuarta Entrega

Subgrupo 4:
Juan Manuel Sánchez Arrua
Jaime Sánchez-Carralero Morato
Óscar Marzal Bardón
Joan Andrés Mercado Tandazo

UAM-ELECTRODINÁMICA CLÁSICA

Problema 7

Trabajando en forma tridimensional y partiendo de la transformación de Lorentz del espacio-tiempo entre sistemas inerciales K y K' que se desplazan según el eje X , deducir de la covariancia Lorentz de las ecuaciones homogéneas de Maxwell la transformación del campo electromagnético.

Resolución:

Las ecuaciones homogéneas de Maxwell son:

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \cdot \vec{B} = 0 \\ \nabla \times \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} (1a) \\ (1b) \end{array}$$

En componentes se tiene:

$$(2) \left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial B_x}{\partial x} + \frac{\partial B_y}{\partial y} + \frac{\partial B_z}{\partial z} = 0 \\ \frac{\partial E_z}{\partial y} - \frac{\partial E_y}{\partial z} = -\frac{1}{c} \frac{\partial B_x}{\partial t} \\ \frac{\partial E_x}{\partial z} - \frac{\partial E_z}{\partial x} = -\frac{1}{c} \frac{\partial B_y}{\partial t} \\ \frac{\partial E_y}{\partial x} - \frac{\partial E_x}{\partial y} = -\frac{1}{c} \frac{\partial B_z}{\partial t} \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} (2a) \\ (2b) \\ (2c) \\ (2d) \end{array}$$

Por otro lado, las transformaciones de Lorentz entre los sistemas K y K' :

$$\left\{ \begin{array}{l} x' = \gamma(x + \beta ct) \\ ct' = \gamma(ct + \beta x) \\ y' = y \\ z' = z \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} (3a) \\ (3b) \\ (3c) \\ (3d) \end{array}$$

Esto nos lleva a la siguiente relación entre operadores diferenciales:

$$(4) \begin{cases} \frac{\partial}{\partial x'} = \gamma \left(\frac{\partial}{\partial x} + \frac{\beta}{c} \frac{\partial}{\partial t} \right) & (4a) \\ \frac{\partial}{\partial t'} = \gamma \left(\frac{\partial}{\partial t} + \beta c \frac{\partial}{\partial x} \right) & (4b) \\ \frac{\partial}{\partial y'} = \frac{\partial}{\partial y} & (4c) \\ \frac{\partial}{\partial z'} = \frac{\partial}{\partial z} & (4d) \end{cases}$$

Imponiendo covarianza con las transformaciones de Lorentz se debe tener que en el sistema K' se debe tener la siguiente forma de las ecuaciones de Maxwell:

$$(5) \begin{cases} \frac{\partial B'_x}{\partial x'} + \frac{\partial B'_y}{\partial y'} + \frac{\partial B'_z}{\partial z'} = 0 & (5a) \\ \frac{\partial E'_z}{\partial y'} - \frac{\partial E'_y}{\partial z'} = -\frac{1}{c} \frac{\partial B'_x}{\partial t'} & (5b) \\ \frac{\partial E'_x}{\partial z'} - \frac{\partial E'_z}{\partial x'} = -\frac{1}{c} \frac{\partial B'_y}{\partial t'} & (5c) \\ \frac{\partial E'_x}{\partial y'} - \frac{\partial E'_y}{\partial x'} = -\frac{1}{c} \frac{\partial B'_z}{\partial t'} & (5d) \end{cases}$$

Aplicando las ec. (4) sobre la ec.(5a):

$$\gamma \frac{\partial B'_x}{\partial x} + \gamma \frac{\beta}{c} \frac{\partial B'_x}{\partial t} + \frac{\partial B'_y}{\partial y} + \frac{\partial B'_z}{\partial z} = 0 \quad (6)$$

Podemos aplicar asimismo las ec. (4) sobre la componente x de la ley de Faraday (5b):

$$\begin{aligned} \partial_y E'_z - \partial_z E'_y &= -\frac{\gamma}{c} (\partial_t B'_x + \beta c \partial_x B'_x) \\ \partial_y E'_z - \partial_z E'_y + \gamma \beta \partial_x B'_x &= -\frac{\gamma}{c} (\partial_t B'_x) \xrightarrow{(6)} \\ \Rightarrow \partial_y (E'_z - \beta B'_y) - \partial_z (E'_y + \beta B'_z) &= -\frac{\gamma}{c} \partial_t B'_x (1 - \beta^2) \\ \partial_y (\gamma (E'_z - \beta B'_y)) - \partial_z (\gamma (E'_y + \beta B'_z)) &= -\frac{1}{c} \partial_t B'_x \end{aligned} \quad (7)$$

De la misma forma podemos operar sobre la componente y de la ley de Faraday (5c):

$$\begin{aligned} \partial_z E'_x - \gamma \left(\partial_x + \frac{\beta}{c} \partial_t \right) E'_z &= -\frac{\gamma}{c} (\partial_t + \beta c \partial_x) B'_y \\ \partial_z E'_x - \partial_x (\gamma (E'_z - \beta B'_y)) &= \frac{1}{c} \partial_t (\gamma (B'_y - \beta E'_z)) \end{aligned} \quad (8)$$

Y finalmente sobre la componente z de la ley de Faraday (5d):

$$\begin{aligned} \gamma \left(\partial_x + \frac{\beta}{c} \partial_t \right) E'_y - \partial_y E'_x &= \frac{\gamma}{c} (\partial_t + \beta c \partial_x) B'_z \\ \partial_x (\gamma (E'_y + \beta B'_z)) - \partial_y E'_x &= -\frac{1}{c} \partial_t (\gamma (B'_z + \beta E'_y)) \end{aligned} \quad (9)$$

De esta forma, comparando las expresiones (7)-(9) con las ecuaciones de Maxwell en el sistema K' (5) se tiene que la transformación del campo electromagnético entre los sistemas es de la siguiente forma:

$$\begin{cases} E_x = E'_x & (10a) \\ B_x = B'_x & (10b) \\ E_y = E'_y + \beta B'_z & (10c) \\ B_y = B'_y - \beta E'_z & (10d) \\ E_z = E'_z - \beta B'_y & (10e) \\ B_z = B'_z + \beta E'_y & (10f) \end{cases} \quad \square$$