
UNIVERSIDAD NACIONAL AUTÓNOMA DE MÉXICO



ELECTRODINÁMICA CLÁSICA

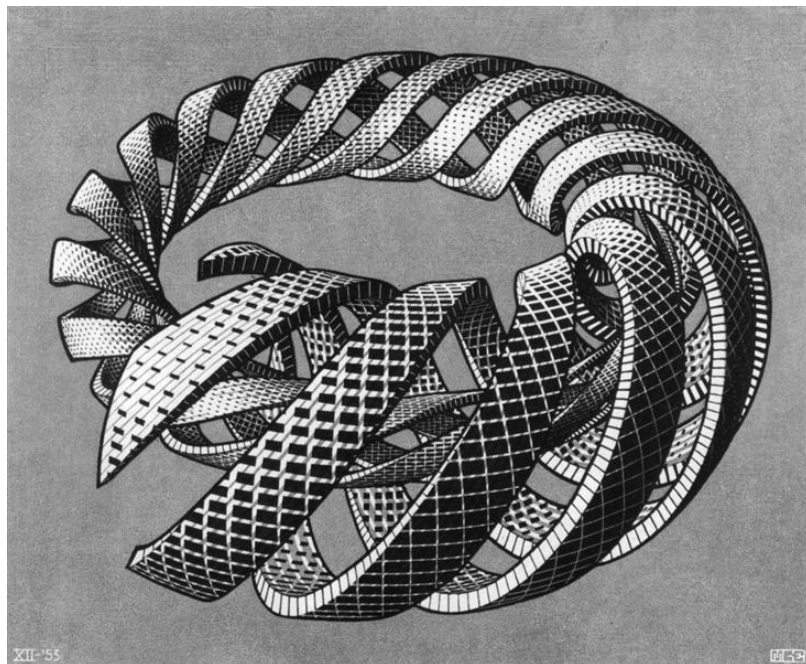
SEMESTRE 2016-II

7 DE ABRIL DE 2016

Tarea # 8.
**Deducción de los campos eléctricos y
magnéticos de velocidad y aceleración a
partir de los potenciales de
Lienard-Wiechert.**

Autor:

Favio VÁZQUEZ[†]



[†]favio.vazquez@correo.nucleares.unam.mx

Diferenciación de los potenciales de Lienard-Wiechert

Esta deducción se hizo siguiendo los resultados de las secciones 6.2 y 6.3 del libro de Schwartz [1]. Los potenciales de Lienard-Wiechert podemos escribirlos como

$$\phi(\mathbf{r}, t) = \frac{q}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')| \left[1 - \frac{v'(t') \cdot \hat{\epsilon}}{c} \right]}, \quad (1.1)$$

y

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}, t) = \frac{q\mathbf{v}'(t')}{c|\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')| \left[1 - \frac{v'(t') \cdot \hat{\epsilon}}{c} \right]}, \quad (1.2)$$

donde q es la carga de la partícula, $\mathbf{v}(t)$ y ϵ es un vector unitario de $\mathbf{r}'(t')$ a \mathbf{r} ,

$$\epsilon' = \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')|}. \quad (1.3)$$

Podemos pasar ahora a calcular ahora los campos eléctricos y magnéticos debidos a nuestras pequeñas cargas en movimiento. Aunque en el régimen no relativista, nos interesan situaciones donde $v \ll c$, trabajaremos por el momento manteniendo todos los órdenes en v/c . Nuestro trabajo se convierte entonces en diferenciar estos potenciales, para encontrar

$$\mathbf{B}(\mathbf{r}, t) = \nabla \times \frac{q\mathbf{v}'(t')}{c|\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')| \left[1 - \frac{v'(t') \cdot \hat{\epsilon}}{c} \right]}, \quad (1.4)$$

$$\mathbf{E}(\mathbf{r}, t) = -\nabla \frac{q}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')| \left[1 - \frac{v'(t') \cdot \hat{\epsilon}}{c} \right]} - \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \left[\frac{q\mathbf{v}'(t')}{c|\mathbf{r} - \mathbf{r}'(t')| \left[1 - \frac{v'(t') \cdot \hat{\epsilon}}{c} \right]} \right]. \quad (1.5)$$

Referencias

- [1] M. Schwartz, *Principles of electrodynamics*, Dover Publications, Inc. 1972.