

### EJERCICIO 1

Comprobar que el siguiente conmutador es invariante Lorentz (espacio Minkowski 1+1)

$$[\phi_{(0,0)}; \phi_{(t,x)}] = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} \frac{1}{2\omega_k} (e^{ikx} - e^{-ikx})$$

Transformación de Lorentz

$X' = \Lambda X$ ; donde

$$\Lambda = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta \\ -\gamma\beta & \gamma \end{pmatrix}; \quad \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}} \quad \Lambda^{-1} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta \\ \gamma\beta & \gamma \end{pmatrix}$$

$$\beta = v \quad \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}$$

Adoptando  $c = 1$

$$\begin{pmatrix} t \\ x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta \\ \gamma\beta & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} t' \\ x' \end{pmatrix}$$

$$t = \gamma t' + \gamma\beta x'$$

$$x = \gamma\beta t' + \gamma x'$$

Efecto Doppler relativista: ¿cómo se relacionan las frecuencias angulares y los números de onda de una señal para dos observadores inerciales?

Analicemos una onda sinusoidal. Si un observador en reposo mide un argumento  $(\omega t - kx)$ , otro inercial percibirá también una onda sinusoidal, pero medirá un argumento  $(\omega' t' - k' x')$ . Lo que es lo mismo que decir que  $k_\mu k^\mu$  es invariante Lorentz.

$$\omega t - kx = \omega(\gamma t' + \gamma\beta x') - k(\gamma\beta t' + \gamma x') = (\omega\gamma - |k|\gamma\beta)t' - (|k|\gamma - \omega\gamma\beta)x'$$

$$\omega' t' - |k'| x' = (\omega\gamma - |k|\gamma\beta)t' - (|k|\gamma - \omega\gamma\beta)x'$$

$$\omega' = \omega\gamma - |k|\gamma\beta$$

$$|k'| = |k|\gamma - \omega\gamma\beta$$

$$\begin{pmatrix} \omega' \\ |k'| \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \gamma & -\gamma\beta \\ -\gamma\beta & \gamma \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \omega \\ |k| \end{pmatrix} = \Lambda \begin{pmatrix} \omega \\ |k| \end{pmatrix}$$

De donde sale que:

$$\omega = \gamma(\omega' + |k'|\beta)$$

$$|k| = \gamma(|k'| + \omega'\beta)$$

$$\omega^2 = |k|^2 + m_0^2$$

Reemplazando los valores de  $\omega$  y  $k$ :

$$\gamma^2(\omega' + |k|\beta)^2 = \gamma^2(|k|' + \omega'\beta)^2 + m_0^2$$

$$\omega'^2\gamma^2 + 2\omega'|k|\gamma\beta + |k|'^2\gamma^2\beta^2 = |k|'^2\gamma^2 + 2|k|'\omega'\gamma\beta + \omega'^2\gamma^2\beta^2 + m_0^2$$

$$\omega'^2\gamma^2 + |k|'^2\gamma^2\beta^2 = |k|'^2\gamma^2 + \omega'^2\gamma^2\beta^2 + m_0^2$$

$$\omega'^2\gamma^2(1 - \beta^2) = |k|'^2\gamma^2(1 - \beta^2) + m_0^2$$

$$\omega'^2 = |k|'^2 + m_0^2$$

El observador inercial percibe la misma relación de dispersión que el otro observador.

La fórmula puede expresarse como:

$$k'_\mu k'^\mu = m_0^2$$

(ver minuto 45:40 del capítulo 66 del curso de Javier: sólo sobreviven en la integral los cuádrimomentos que cumplen esta relación).

En resumen, queremos comprobar si:

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} \frac{1}{2\omega_k} (e^{ikx} - e^{-ikx}) \stackrel{!}{=} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk'}{2\pi} \frac{1}{2\omega_{k'}} (e^{ik'x'} - e^{-ik'x'})$$

Como  $k_\mu k^\mu$  es invariante Lorentz esto implica que:

$$e^{ikx} = e^{ik'x'}$$

Y que para ello las frecuencias y números de onda deben cumplir que:

$$\omega = \gamma(\omega' + |k|\beta)$$

$$|k| = \gamma(|k|' + \omega'\beta)$$

De donde obtuvimos:

$$\omega_{k'} = \sqrt{|k|'^2 + m_0^2}$$

Reemplazando dentro de la integral, faltaría tener en cuenta el determinante del Jacobiano de la transformación.

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} \frac{1}{2\omega_k} (e^{ikx} - e^{-ikx}) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk'}{2\pi} |\det(\Lambda)| \frac{1}{2\omega_{k'}} (e^{ik'x'} - e^{-ik'x'})$$

$$\det(\Lambda) = \det \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta \\ \gamma\beta & \gamma \end{pmatrix} = \gamma^2 - (\gamma\beta)^2 = \gamma^2(1 - \beta^2) = 1$$

Lo que implica que:

$$\boxed{\int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk}{2\pi} \frac{1}{2\omega_k} (e^{ikx} - e^{-ikx}) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dk'}{2\pi} \frac{1}{2\omega_{k'}} (e^{ik'x'} - e^{-ik'x'})}$$