

## Formalismo de Hamilton para rayos de luz en un plasma sobre el espacio-tiempo de Kerr.

Para fotones moviéndose en un plasma, el Hamiltoniano es

$$H(x, p) = \frac{1}{2} \left[ g^{\mu\nu}(x) p_\mu p_\nu + \hbar^2 \omega_e^2(x) \right]$$

$$\hookrightarrow \hbar = 1 \\ c \neq 1 \wedge G \neq 1$$

En particular

$$\omega_e(x) = \frac{4\pi e^2}{m_e} N_e(x)$$

Kerr:

$$g_{\mu\nu} dx^\mu dx^\nu = -c^2 \left( 1 - \frac{2mr}{\rho^2} \right) dt^2 + \frac{\rho^2}{\Delta} dr^2 + \rho^2 d\theta^2 + \sin^2 \theta \left( r^2 + a^2 + \frac{2mra^2 \sin^2 \theta}{\rho^2} \right) d\phi^2 - \frac{4mra \sin^2 \theta}{\rho^2} dt d\phi$$

$$\Delta = r^2 + a^2 - 2mr \quad ; \quad \rho^2 = r^2 + a^2 \cos^2 \theta$$

$$m = \frac{GM}{c^2} \quad ; \quad a = \frac{J}{Mc} \rightarrow \text{asumimos que } a^2 < m^2$$

Nos restringimos a la ergoregión

$$r > m + \sqrt{m^2 - a^2}$$

De esta manera, el Hamiltoniano es

cl 28

②

$$H = \frac{1}{2g^2} \left[ -\frac{1}{\Delta} \left( a p_\phi + (r^2 + a^2) \frac{p_t}{c} \right)^2 + \left( \frac{p_\phi}{\sin\theta} + a \sin\theta \frac{p_t}{c} \right)^2 + p_\theta^2 + \Delta p_r^2 + g^2 \omega_e^2 \right]$$

Assumimos que  $\omega_e = \omega_e(r, \theta)$ . De esta manera vemos que

$$H = H(r, \theta, p_t, p_r, p_\theta, p_\phi)$$

↑ cantidades conservadas ↑

$$\frac{\partial H}{\partial \phi} = 0 \quad \wedge \quad \frac{\partial H}{\partial t} = 0 ;$$

$$p_t = c \omega_0$$

$$\omega(x) = \frac{p_t}{\sqrt{-g_{tt}}} = \frac{\omega_0}{\sqrt{1 - \frac{2mr}{g^2}}}$$

frecuencia observada en infinito.

$$* \quad 1 - \frac{2mr}{g^2} > 0 \quad \rightarrow \quad g^2 > 2mr$$

$$\underline{r^2 + a^2 \cos^2 \theta > 2mr}$$

Válido para toda la ergoregión.

Investigamos las ecs. de movimiento vía las ecuaciones de Hamilton-Jacobi:

Para fotones

$$0 = H\left(x, \frac{\partial S}{\partial x}\right)$$



a 28

③

$$\therefore 0 = -\frac{1}{\Delta} \left( a \frac{\partial S}{\partial \phi} + (r^2 + a^2) \frac{1}{c} \frac{\partial S}{\partial t} \right)^2 +$$

$$+ \left( \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial S}{\partial \phi} + \frac{a \sin \theta}{c} \frac{\partial S}{\partial t} \right)^2 + \left( \frac{\partial S}{\partial \theta} \right)^2 + \Delta \left( \frac{\partial S}{\partial r} \right)^2 + p^2 \omega_e^2$$

Nos damos el ansatz

$$S(t, r, \theta, \phi) = c \omega_0 t + p_\phi \phi + S_r(r) + S_\theta(\theta)$$

$$0 = -\frac{1}{\Delta} \left( a p_\phi + (r^2 + a^2) \omega_0 \right)^2 + \left( \frac{p_\phi}{\sin \theta} + a \sin \theta \omega_0 \right)^2 +$$

$$+ S_\theta'^2 + \Delta S_r'^2 + \omega_e^2 (r^2 + a^2 \cos^2 \theta)$$

Para que podamos separar variables escribimos

$$\omega_e^2 = \frac{f_r(r) + f_\theta(\theta)}{r^2 + a^2 \cos^2 \theta} = \frac{f_r(r) + f_\theta(\theta)}{\rho^2}$$

con  $S_\theta' = p_\theta$  y  $S_r' = p_r$ , tenemos

$$\frac{1}{\Delta} \left( a p_\phi + (r^2 + a^2) \omega_0 \right)^2 - \Delta p_r^2 - f_r = \left( \frac{p_\phi}{\sin \theta} + a \sin \theta \omega_0 \right)^2 +$$

$$+ p_\theta^2 + f_\theta$$

Para que se cumpla la igualdad, cada lado debe ser igual a una constante, que llamaremos  $K$ .

CL 28

(4)

$$\therefore \boxed{P_\theta^2 = K - \left( \frac{P_\phi}{\sin\theta} + a \sin\theta \omega_0 \right)^2 - f_\theta}$$

$$\boxed{\Delta P_r^2 = -K + \frac{1}{\Delta} \left( a P_\phi + (r^2 + a^2) \omega_0 \right)^2 - f_r}$$

Entonces, las ecuaciones de movimiento

$$\dot{x}^\mu = \frac{\partial H}{\partial p_\mu},$$

lo cuales son

$$P_\theta^2 = K - \left( \frac{P_\phi}{\sin\theta} + a \sin\theta \omega_0 \right)^2 - f_\theta$$

$$P_r^2 = -K \cdot \Delta + \left( a P_\phi + (r^2 + a^2) \omega_0 \right)^2 - f_r$$

$$P_\phi^2 = \frac{-2mra \sin^2\theta \omega_0 + (P^2 - 2mr) P_\phi}{\Delta \cdot \sin^2\theta}$$

$$P_t^2 = \frac{-((r^2 + a^2) P^2 + 2mra^2 \sin^2\theta) \omega_0 - 2mra P_\phi}{C \cdot \Delta}$$

Estas ecs. determinan completamente el movimiento de la luz sobre el plasma.

En términos de índice de refracción

$$n^2(x, \omega(x)) = 1 - \frac{f_r(r) + f_\theta(\theta)}{\omega^2(x) \cdot P^2}$$



Para un plasma homogéneo  
 $\omega_e = \omega_c$  : constante.

$$\omega_c^2 = \frac{f_r(r) + f_\theta(\theta)}{r^2 + a^2 \cos^2 \theta}$$

$$\omega_c^2 \cdot r^2 + \omega_c^2 a^2 \cos^2 \theta = f_r(r) + f_\theta(\theta)$$

$$\Rightarrow \begin{cases} f_r(r) = \omega_c^2 r^2 \\ f_\theta(\theta) = \omega_c^2 a^2 \cos^2 \theta \end{cases}$$