



Tests Observacionales en Gravitación

Profesor: J. R. Villanueva II Semestre 2021

Nombre: _____ RUT: _____

Prueba 1

1. Considere el espacio-tiempo de Schwarzschild, cuyo elemento de línea viene dado por

$$ds^2 = \left(1 - \frac{r_s}{r}\right) dt^2 - \frac{dr^2}{\left(1 - \frac{r_s}{r}\right)} - r^2 d\Omega_2, \quad (1)$$

donde $r_s = 2M$ es el radio de Schwarzschild (en unidades geometrizadas), $d\Omega_2 = d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2$, es la métrica de una 2-esfera de radio unitario, y las coordenadas son definidas como $-\infty < t < \infty$, $0 < r < \infty$, $0 < \theta < \pi$ y $0 < \phi < 2\pi$.

- (a) A partir de (1) construya el lagrangiano \mathcal{L} . Determine las cantidades conservadas y encuentre las ecuaciones de movimiento tanto para partículas de prueba masivas y sin masa. Reduzca su sistema a un problema equivalente unidimensional.
- (b) Partículas masivas:
 - i. Encuentre y grafique el potencial efectivo. Analice cualitativamente los movimientos permitidos.
 - ii. Determine y grafique la órbita de primera y segunda especie que corresponde en energía a la órbita planetaria (la ecuación polar de las órbitas).
- (c) Partículas sin masa: Es posible calcular la deflexión observada de una geodésica nula en cualquier parte de su camino como sigue:
 - i. Suponga que $r_s u \ll 1$, y defina

$$y \equiv u(1 - r_s u/2) \Rightarrow u = y(1 + r_s y/2) + 0(r_s^2 u^2). \quad (2)$$

Muestre que la ecuación de movimiento queda escrita como

$$\frac{d\phi}{dy} = \frac{1 + r_s y}{\sqrt{b^{-2} - y^2}} + 0(r_s^2 u^2), \quad (3)$$

donde $b = L/E$ es el parámetro de impacto.

- ii. Integre (3) para mostrar que

$$\phi = \phi_0 + \frac{r_s}{b} + \arcsin(by) - r_s \sqrt{\frac{1}{b^2} - y^2}. \quad (4)$$

- iii. Muestre que la ecuación (3) puede ser resuelta con

$$bu = \sin(\phi - \phi_0) + \frac{r_s}{2b} [1 - \cos(\phi - \phi_0)]^2 + 0\left(\frac{r_s^2}{b^2}\right). \quad (5)$$

iv. En coordenadas de Schwarzschild, el vector

$$\vec{v} \rightarrow -(0, 1, 0, d\phi/dr) \quad (6)$$

es tangente a la trayectoria del fotón, visto por un observador en reposo en la métrica para la posición r . Muestre que este observador mide un ángulo α mostrado en la Fig. 1 dado por

$$\cos \alpha = \frac{(\vec{v} \cdot \vec{e}_r)}{\sqrt{\vec{v} \cdot \vec{v}}} \sqrt{\vec{e}_r \cdot \vec{e}_r}, \quad (7)$$

donde \vec{e}_r tiene componentes $(0, 1, 0, 0)$. Argumente que $\phi - \pi - \alpha$ es la posición angular aparente de la estrella, y muestre a partir de la ecuación (5) que si $r_s = 0$ (sin deflexión), $\phi - \pi - \alpha = \phi_0$.

v. Cuando $r_s \neq 0$, calcule la deflexión

$$\delta\phi = \phi - \pi - \alpha - \phi_0 \quad (8)$$

a primer orden en r_s/b . No olvide usar la métrica de Schwarzschild para calcular los productos escalares en (7). Obtenga

$$\delta\phi = \frac{r_s}{b} [1 - \cos(\phi - \phi_0)], \quad (9)$$

lo cual es, en la posición r del observador

$$\delta\phi = \frac{r_s}{r} \frac{1 - \cos(\phi - \phi_0)}{\sin(\phi - \phi_0)}. \quad (10)$$

vi. Para $r_s = 2M_\odot \simeq 2,94$ km, $r = 1$ UA $= 1.5 \times 10^6$ km, ¿A qué distancia del sol en el cielo se puede detectar esta desviación si podemos medir ángulos con una precisión de 2 segundos de arco?

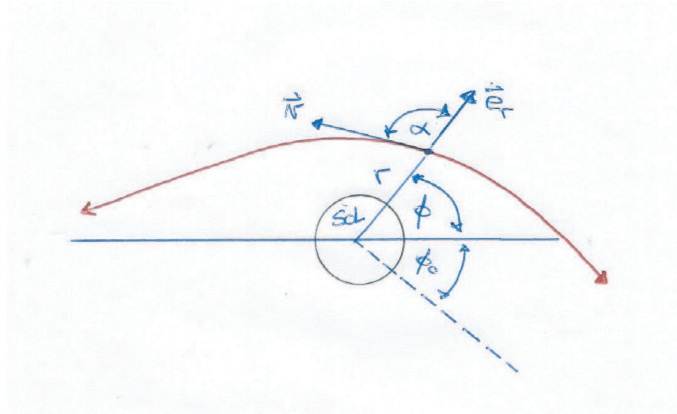


FIG. 1. Deflexión de la luz por el sol