

Problemas adicionales. Gravitación y Cosmología. Curso 2024/2025

1. Considera el siguiente espacio-tiempo bidimensional:

$$ds^2 = -e^{-f(x)} dt^2 + e^{h(x)} dx^2.$$

- Calcula las ecuaciones de las geodésicas en función de s y los símbolos de Christoffel.
Nota. Este apartado hay que resolverlo usando el método lagrangiano.
- Calcula un vector de Killing y comprueba explícitamente que satisface $\xi_{(\alpha;\beta)} = 0$.
- Expresa la base ortonormal asociada a esta métrica $\{e_{\hat{t}}, e_{\hat{x}}\}$ en función de la base coordenada $\{e_t, e_x\}$ original. Calcula las siguientes cantidades: R^{tt} , R^{tx} , $R_{\hat{t}\hat{x}}$, $R_{\hat{x}\hat{x}}$ y $R_{\hat{t}\hat{t}}$.
- ¿Es plano este espacio? Justifica la respuesta.
- Asumiendo que $f(x) = h(x)$, calcula $h(x)$ para que este espacio-tiempo sea plano.

Ayuda: En Sage, una función genérica, por ejemplo $f(x)$, se define mediante el comando `function('f')(x)`.

2. Considera la siguiente métrica bidimensional

$$ds^2 = \frac{dr^2 + r^2 d\theta^2}{(1+r^2)^2},$$

donde $r \in \mathbb{R}^+$ y $\theta \in [0, 2\pi)$.

- Calcula las ecuaciones de las geodésicas y los símbolos de Christoffel asociados (método Lagrangiano).
- Calcula el tensor de Ricci y la curvatura escalar R .
- Calcular explícitamente un vector de Killing y comprobar que satisface $\xi_{(i;j)} = 0$.
- ¿Es plano este espacio? Justificar la respuesta.

3. Calcula el módulo de la cuadriaceleración (\mathbf{a}) de un observador estático (r , θ y ϕ constantes) en la siguiente métrica

$$ds^2 = -d\tau^2 = -f(r)dt^2 + 2dtdr + r^2 d\Omega_2^2,$$

where $d\Omega_2^2 = d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2$.

Nota: La cuadriaceleración está definida como $\mathbf{a} = \nabla_{\mathbf{u}}\mathbf{u}$ donde \mathbf{u} es la cuadrivelocidad del observador estático.

4. Considera la siguiente métrica

$$ds^2 = -d\tau^2 = du^2 - u^2 dv^2.$$

Calcula:

- Las ecuaciones diferenciales de las geodésicas: $u(\tau)$ y $v(\tau)$.
- Los símbolos de Christoffel (método Lagrangiano).
- La ecuación diferencial de la geodésica $u(v)$.
- ¿Es plano este espacio?
- Un vector de Killing y su cantidad conservada asociada.
- Demostrar que el vector de Killing calculado en el apartado anterior satisface las ecuaciones:

$$\nabla_i \xi_j + \nabla_j \xi_i = 0.$$

5. (a) Verifica que la métrica de un espacio-tiempo plano con coordenadas (t, x, y, z) que está rotando con velocidad angular Ω alrededor del eje z de un sistema inercial puede escribirse como:

$$ds^2 = -[1 - \Omega^2(x^2 + y^2)]dt^2 + 2\Omega(ydx - xdy)dt + dx^2 + dy^2 + dz^2.$$

Ayuda. Pasa a coordenadas esféricas y usa $\phi \rightarrow \phi - \Omega t$.

- (b) Calcula las geodésicas para x , y y z en el sistema de referencia rotatorio.
- (c) Demuestran que las geodésicas calculadas, en el límite Newtoniano, son las ecuaciones de la mecánica Newtoniana escritas en un sistema de referencia rotatorio e identifica los diferentes términos.

6. Considera el espacio de de Sitter en coordenadas estáticas:

$$ds^2 = -\left(1 - \frac{\Lambda r^2}{3}\right) dt^2 + \frac{dr^2}{1 - \frac{\Lambda r^2}{3}} + r^2 d\Omega^2.$$

con $\Lambda > 0$.

- Calcula el tensor de energía-momento correspondiente si la métrica anterior satisface la ecuación de Einstein con constante cosmológica (Λ).
- Caracteriza el horizonte de sucesos. Asume para ello que la coordenada r es constante en el horizonte.
- Calcula la gravedad superficial en el horizonte.
- Usando análisis dimensional, estima la temperatura del horizonte (conocida como temperatura de Gibbons-Hawking).

7. La métrica de Reissner-Nordstrøm

$$ds^2 = -\left(1 - \frac{2M}{r} + \frac{Q^2}{r^2}\right) dt^2 + \left(1 - \frac{2M}{r} + \frac{Q^2}{r^2}\right)^{-1} dr^2 + r^2 d\Omega^2,$$

es una solución a las ecuaciones de Einstein con $\Lambda = 0$ y el tensor de energía-momento producido por un campo electromagnético. Describe el campo gravitatorio de una estrella cargada con simetría esférica o un agujero negro estático cargado. En unidades adecuadas los parámetros M y Q son proporcionales a la masa y la carga de la estrella o agujero negro. En lo que sigue supondremos que $M^2 > Q^2$ ¿Por qué?

- Demuéstrase que una partícula masiva sin carga que cae radialmente no puede alcanzar $r = 0$. Compárese esta situación con lo que sucede en la métrica de Schwarzschild.
- Determínese la coordenada radial, r_{\min} de máximo acercamiento para una partícula masiva sin carga que inicialmente se encuentra en reposo en el infinito. Pruébese que $r_{\min} < r_-$, donde r_- es la menor raíz de la ecuación:

$$1 - \frac{2M}{r} + \frac{Q^2}{r^2} = 0.$$

8. Considera un agujero negro de tipo Schwarzschild.

- Demostrar que la luz puede seguir una órbita circular con coordenada radial $r = 3M$.
- Discutir cualitativamente la estabilidad de esta órbita.
- Calcular el periodo de esta órbita en tiempo coordenado.
- Calcular el periodo que mediría un observador situado en el infinito.
- Si hay un observador que está situado en un punto *fijo* de la órbita $r = 3M$, ¿qué periodo observaría?
- Si la masa del agujero negro es la masa del Sol ($M_{\odot} = 1.99 \times 10^{30}$ kg), expresar en metros el radio $r = 3M$.

9. La métrica de un agujero negro de Reissner-Nordstrøm con masa M y carga Q es

$$ds^2 = -\left(1 - \frac{2M}{r} + \frac{Q^2}{r^2}\right) dt^2 + \left(1 - \frac{2M}{r} + \frac{Q^2}{r^2}\right)^{-1} dr^2 + r^2 d\Omega^2,$$

- Calcula los dos horizontes que presenta este espacio-tiempo. ¿Cuál es el mayor valor del cociente $|Q|/M$ para el cual este horizonte existe? Un agujero negro que satura este límite se denomina *extremal*.

- Demuestra que la órbita estable circular de menor radio (ISCO) de un agujero extremal de Reissner-Nordström es $r = 4M$.

10. Consideremos una distribución de materia que produce un campo gravitatorio estático con simetría esférica, de forma que en unas ciertas coordenadas (t, r, θ, ϕ) la métrica se escribe como:

$$ds^2 = -f_1(r)dt^2 + f_2(r)dr^2 + r^2 d\Omega_2^2,$$

donde

$$d\Omega_2^2 \equiv d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2,$$

$$-\infty < t < \infty, \quad 0 \leq r < \infty, \quad 0 \leq \theta < \pi, \quad 0 \leq \phi < 2\pi.$$

En estas coordenadas el tensor de energía-momento está dado por

$$T_{\mu\nu} = (\rho + p)u_\mu u_\nu + pg_{\mu\nu},$$

con $u_\mu = (-\sqrt{f_1(r)}, 0, 0, 0)$ y p y ρ escalares que pueden depender de las cuatro coordenadas.

- Imponiendo que $T^{\mu\nu}$ es conservado, encontrar las ecuaciones diferenciales que satisfacen ρ y p .
- ¿Podrías dar una interpretación física de u^μ y justificar su expresión matemática?

Nota: Las funciones $f_1(r)$ y $f_2(r)$ no son las de la solución de Schwarzschild ya que no estamos en el vacío (hay un tensor $T^{\mu\nu}$).

11. Considera un modelo cosmológico homogéneo e isótropo descrito por

$$ds^2 = -dt^2 + \left(\frac{t}{t_*}\right)^2 [dx^2 + dy^2 + dz^2],$$

donde t_* es una constante.

- ¿Es un universo abierto, cerrado o plano?
- ¿Es un universo dominado por la materia? Justificar la respuesta..
- Asumiendo las ecuaciones de Friedmann, calcular $\rho(t)$.

12. Construye los tres espacios maximalmente simétricos en 1+3 dimensiones.

Ayuda: Necesitas construir los espacios de Minkowski, de Sitter y anti-de Sitter.

13. Encuentra una integral, función de H_0 y las Ω 's, para calcular la distancia propia al horizonte visible. ¿Cuál sería esta distancia hoy, en años-luz? Usar: $h = 0.68$, $\Omega_M = 0.31$, $\Omega_\Lambda = 0.69$ and $\Omega_R = 0$.

Ayuda: Evalúa numéricamente la integral.

14. Asumiendo que $K = 0$, demuestra:

$$\ddot{z} = \frac{\dot{z}^2}{1+z} \left(\frac{5}{2} + \frac{3p}{2\rho} \right).$$

15. Considera un universo con $h = 0.7$, $\Omega_\Lambda = 0.55$, $\Omega_M = 0.45$ y $\Omega_R = 0$.

- Calcula la edad del universo.
- Calcula su curvatura.
- Calcula $m - M$ y la distancia luminosidad (d_L) de una estrella con $z = 4$? ¿Hace cuánto tiempo se emitió la luz?