

Apellidos		
Nombre	DNI	
Asignatura Relatividad general y gravitación	Grupo A y A2	
Curso 4º	Fecha	

Relatividad general y gravitación

Examen parcial

17 de diciembre de 2019

(Tiempo disponible: 1 hora y 30 minutos)

Problema 1 [2.5 puntos]. Señalar con una **V** las afirmaciones verdaderas y con una **F** las falsas. Cada respuesta correcta puntúa 0.5 puntos. Cada respuesta incorrecta penaliza 0.25 puntos.

- F** Un observador en caída libre en un campo gravitatorio se mueve según una geodésica de género luz.
- F** Un covector ω_μ permanece invariante bajo un cambio de coordenadas si el campo vectorial que genera el cambio es de Killing.
- V** Un espacio-tiempo es plano si y sólo si en todo punto P del mismo es posible escoger un sistema local de coordenadas $\{x^\mu\}$ en el que $g_{\alpha\beta}(x)|_P = \eta_{\alpha\beta}$, $\partial_\gamma g_{\alpha\beta}(x)|_P = 0$ y $\partial_\mu \partial_\nu g_{\alpha\beta}(x)|_P = 0$.
- V** En dimensión tres, una métrica es plana si y sólo si su tensor de Ricci es cero.
- F** En dimensión tres, una métrica es plana si y sólo si su escalar de Ricci es cero.

Problema 2 [1 punto]. Escribir en un sistema local de coordenadas $\{x^0, x^1, x^2\}$ las componentes linealmente independientes del tensor de Riemann en tres dimensiones.

$R_{0101}, R_{0102}, R_{0112}, R_{0202}, R_{0212}, R_{1212}$

Problema 3 [1 punto]. Sea la métrica (unidades $c = 1$)

$$ds^2 = -e^{2A(\ell)} dt^2 + d\ell^2 + (\ell^2 + \ell_0^2) (d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2),$$

donde $A(\ell)$ es una función de su argumento, ℓ_0 es una constante con dimensiones de longitud y

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

Calcular sus símbolos de Christoffel $\Gamma^t_{\mu\nu}$. Escribir sólo aquellos que sean distintos de cero.

$$\Gamma^t_{t\ell} = \Gamma^t_{\ell t} = \frac{dA(\ell)}{d\ell}$$

Operaciones al final

Problema 4 [1 punto]. Encontrar la transformación $\delta\omega_\mu = \bar{\omega}_\mu(x) - \omega_\mu(x)$ de un covector ω_μ bajo el cambio de coordenadas $x^\mu \rightarrow \bar{x}^\mu = x^\mu + \epsilon \xi^\mu(x)$ generado por el campo ξ^μ .

$$\delta\omega_\mu = -\epsilon [\xi^\alpha \partial_\alpha \omega_\mu(x) + \omega_\alpha(x) \partial_\mu \xi^\alpha(x)] + O(\epsilon^2)$$

Por definición de covector,

$$\bar{\omega}_\mu(\bar{x}) = \frac{\partial x^\alpha}{\partial \bar{x}^\mu} \omega_\alpha(x).$$

Usando

$$x^\alpha = \bar{x}^\alpha - \epsilon \xi^\alpha(x) \Rightarrow \frac{\partial x^\alpha}{\partial \bar{x}^\mu} = \delta^\alpha_\mu - \epsilon \frac{\partial \xi^\alpha}{\partial \bar{x}^\beta} \frac{\partial x^\beta}{\partial \bar{x}^\mu} = \delta^\alpha_\mu - \epsilon \partial_\beta \xi^\alpha(x) [\delta^\beta_\mu + O(\epsilon)] = \delta^\alpha_\mu - \epsilon \partial_\mu \xi^\alpha(x) + O(\epsilon^2).$$

se tiene

$$\bar{\omega}_\mu(\bar{x}) = \omega_\mu(x) - \epsilon \omega_\alpha(x) \partial_\mu \xi^\alpha(x) + O(\epsilon^2) \quad (\text{A})$$

Por otro lado,

$$\bar{\omega}_\mu(\bar{x}) = \bar{\omega}_\mu(x + \epsilon \xi(x)) = [\text{Taylor}] = \bar{\omega}_\mu(x) + \epsilon \xi^\alpha \partial_\alpha \bar{\omega}_\mu(x) + O(\epsilon^2)$$

El término $\epsilon \xi^\alpha \partial_\alpha \bar{\omega}_\mu(x)$ es ya de orden 1 en ϵ . Como $\bar{\omega}_\mu(x) = \omega_\mu(x) + O(\epsilon)$, se tiene entonces

$$\bar{\omega}_\mu(\bar{x}) = \bar{\omega}_\mu(x) + \epsilon \xi^\alpha \partial_\alpha \omega_\mu(x) + O(\epsilon^2). \quad (\text{B})$$

Igualando (A) y (B) se llega a

$$\omega_\mu(x) - \omega_\alpha(x) \partial_\mu \xi^\alpha(x) = \bar{\omega}_\mu(x) + \epsilon \xi^\alpha \partial_\alpha \omega_\mu(x) + O(\epsilon^2) \Rightarrow \text{resultado en la caja.}$$



Apellidos			
Nombre	DNI		
Asignatura Relatividad general y gravitación	Grupo A y A2		
Curso 4º	Fecha		

Problema 5 [3 puntos]. En los apartados (c) y (d) es necesario entregar los cálculos. Usar para ellos el espacio en blanco que les sigue.

Un campo gravitatorio está descrito por la métrica (unidades $c = 1$)

$$ds^2 = -f(r) dt^2 + \frac{dr^2}{f(r)} + r^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\phi^2), \quad f(r) = \left(1 - \frac{m}{r}\right)^2.$$

(a) Encontrar las cantidades conservadas y escribir en términos de ellas la condición sobre \dot{x}^2 para las geodésicas de género luz y tiempo.

Por conservación de momento angular, las geodésicas están contenidas en un plano, que (mediante elección adecuada de los orígenes de coordenadas para los ángulos θ y ϕ) puede tomarse sin pérdida de generalidad como el plano $\theta = \pi/2$. Con esta elección se tiene

$$E := f(r)\dot{t}, \quad L := r^2\dot{\phi} \quad \text{son cantidades conservadas sobre las geodésicas.}$$

La condición para \dot{x}^2 es

$$E = \dot{r}^2 + \left(\frac{L^2}{r^2} - k\right) f(r), \quad \text{con } k = -1 \text{ para género tiempo y } k = 0 \text{ para género luz.}$$

(b) ¿Es posible que la luz quede atrapada en en una órbita $r = r_0 = \text{const}$? De ser el caso, determinar r_0 .

Sí, en $r_0 = 2m$

Operaciones al final

(c) Encontrar las trayectorias $t = t(r)$ de los rayos de luz que, con θ y ϕ constantes, viajan hacia el exterior.

(d) Escribir la métrica en coordenadas (v, r, θ, ϕ) , donde $v = t + t(r)$, y discutir sus singularidades.

(c) Los rayos de luz ($ds^2 = 0$) con θ y ϕ constantes ($d\theta = d\phi = 0$) satisfacen

$$0 = -f(r) dt^2 + \frac{dr^2}{f(r)} \Rightarrow \pm dt = \frac{dr}{f(r)}. \quad (C)$$

No quedamos con el signo positivo pues para $dt > 0$ piden $dr > 0$. Se tiene entonces

$$dt = \frac{dr}{\left(1 - \frac{m}{r}\right)^2} = \frac{\left(\frac{r}{m}\right)^2 dr}{\left(\frac{r}{m} - 1\right)^2} = \left[\text{cambio } \frac{r}{m} = x\right] = m \frac{x^2 dx}{(x-1)^2}$$

Usando $\frac{x^2}{(x-1)^2} = \left(1 + \frac{1}{x-1}\right)^2 = 1 + \frac{2}{x-1} + \frac{1}{(x-1)^2}$ e integrando se llega a

$$t(r) = t_0 + r + 2m \ln\left(\frac{r}{m} - 1\right) - \frac{m}{\frac{r}{m} - 1}$$

\uparrow
 constante
 de integración

$$(d) \quad v = t + t(r) \Rightarrow dv = dt + \frac{dt}{dr} dr = dt + \frac{1}{f(r)} dr \Rightarrow$$

ec. (c) para signo positivo

$$\Rightarrow ds^2 = -f \left(dv - \frac{1}{f} dr \right)^2 + \frac{dr^2}{f} + r^2 (d\theta^2 + \sin^2\theta d\phi^2)$$

$$-f \left(dv^2 - \frac{2}{f} dv dr + \frac{dr^2}{f^2} \right) + \frac{dr^2}{f}$$

$$ds^2 = -\left(1 - \frac{m}{r}\right)^2 dv^2 + 2 dv dr + r^2 (d\theta^2 + \sin^2\theta d\phi^2)$$

Los coeficientes son regulares para $r > 0$. La singularidad en $r = m$ ha desaparecido. Lo único que ocurre es que $g_{rr}(r=m) = 0$. Nótese también que $\det(g_{\mu\nu}) = -r^4 \sin^2\theta$ en coordenadas (v, r, θ, ϕ) .



UNIVERSIDAD
COMPLUTENSE
MADRID

Apellidos	DNI
Nombre	DNI
Asignatura Relatividad general y gravitación	Grupo A y A2
Curso 4º	Fecha

Apartados (a) y (b) del problema 5

(a) t cíclica $\Rightarrow f(r)\dot{t} = \text{const} =: E$ (D)

ϕ cíclica $\Rightarrow r^2\dot{\phi} = \text{const} =: L$ (E)

geodésicas contenidas en un plano, que se puede tomar $\theta = \frac{\pi}{2}$ (F)

$$\dot{x}^2 = k = \begin{cases} -1 & \text{género tiempo} \\ 0 & \text{género luz} \end{cases} \Leftrightarrow -\dot{t}^2 + \frac{\dot{r}^2}{f} + r^2(\dot{\theta}^2 + \sin^2\theta\dot{\phi}^2) = k$$

$$-\frac{E^2}{f} + \frac{\dot{r}^2}{f} + \frac{L^2}{r^2} = k \quad \downarrow \text{(A), (B), (C)}$$

$$E^2 = \dot{r}^2 + \left(\frac{L^2}{r^2} - k\right)f(r)$$

(b) $L_{ef} = -f\dot{t}^2 + \frac{\dot{r}^2}{f} + r^2(\dot{\theta}^2 + \sin^2\theta\dot{\phi}^2)$ } \Rightarrow ec geodésica para r toma la forma

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{r}} \right) - \frac{\partial L}{\partial r} = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{2\dot{r}}{f} \right) - \left[-f'\dot{t}^2 - \frac{f'\dot{r}^2}{f^2} + 2r(\dot{\theta}^2 + \sin^2\theta\dot{\phi}^2) \right] = 0$$

$$\ddot{r} - \frac{f'}{2f}\dot{r}^2 + \frac{ff'}{2}\dot{t}^2 - rf(\dot{\theta}^2 + \sin^2\theta\dot{\phi}^2) = 0 \quad \downarrow r=r_0 = \text{const}, (D), (E), (F)$$

$$\frac{1}{2}f'\frac{E^2}{f^2} - \frac{L^2}{r^3} = 0$$

Ec (D) para $k=0, r=r_0 \Rightarrow E^2 = \frac{L^2}{r^2}f$ } $\Rightarrow \frac{f'}{2f} = \frac{1}{r} \Rightarrow$

$$\Rightarrow \cancel{2\left(1 - \frac{m}{r}\right) \frac{m}{r^2}} = \cancel{2\left(1 - \frac{m}{r}\right) \frac{1}{r}} \Rightarrow \frac{m}{r} = 1 - \frac{m}{r} \Rightarrow \boxed{r=2m}$$

Problema 3

$$g_{\mu\nu} = \begin{matrix} & t & l & \theta & \phi \\ \begin{matrix} t \\ l \\ \theta \\ \phi \end{matrix} & \begin{pmatrix} -e^{2A(l)} & & & \\ & 1 & & \\ & & l^2 + b^2 & \\ & & & (l^2 + b^2) \sin^2 \theta \end{pmatrix} \end{matrix}, \quad g^{\mu\nu} = \begin{matrix} & t & l & \theta & \phi \\ \begin{matrix} t \\ l \\ \theta \\ \phi \end{matrix} & \begin{pmatrix} -e^{-2A(l)} & & & \\ & 1 & & \\ & & \frac{1}{l^2 + b^2} & \\ & & & \frac{1}{(l^2 + b^2) \sin^2 \theta} \end{pmatrix} \end{matrix}$$

$$\Gamma^t_{\mu\nu} = \frac{1}{2} g^{t\alpha} (\partial_\mu g_{\alpha\nu} + \partial_\nu g_{\mu\alpha} - \partial_\alpha g_{\mu\nu}) = \alpha \text{ debe ser } t, \text{ pero para } \alpha=t, \partial_t g_{\mu\nu} = 0$$

$$= \frac{1}{2} g^{tt} (\delta_\nu^t \delta_\mu^l + \delta_\mu^t \delta_\nu^l) \partial_l g_{tt} \Rightarrow$$

$$\rightarrow = \frac{1}{2} (-e^{-2A}) \partial_l (-e^{2A}) = \frac{dA}{dl}$$

$$\Rightarrow \Gamma^t_{tl} = \Gamma^t_{lt} = \frac{dA}{dl}$$