

## Esercizio

Consideriamo lo spazio-tempo descritto, nel riferimento  $O$ , dalle coordinate  $\{x^\mu\} = (t, r, \theta, \phi)$ , con metrica

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

(metrica di Schwarzschild), dove  $M > 0$  è una costante. Sia dato il vettore  $\vec{V}$  di componenti

$$V^\mu = \left( \sqrt{1 - \frac{2M}{r}}, r, 0, 0 \right). \quad (2)$$

1. Calcolare simboli di Christoffel.
2. Calcolare

$$V^t_{;t}; \quad V^t_{;r}; \quad V^\theta_{;r}; \quad V^\theta_{;\theta}. \quad (3)$$

3. Dato il riferimento  $O'$  di coordinate  $\{x^{\alpha'}\} = (t', r', \theta', \phi')$  date da

$$x^\mu(x^{\alpha'}) : \quad \begin{cases} t &= t' \\ r &= r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2 \\ \theta &= \theta' \\ \phi &= \phi' \end{cases} \quad (4)$$

determinare la metrica nel riferimento  $O'$ .

4. Calcolare le quantità

$$\Lambda^\mu_{\alpha'} \equiv \frac{\partial x^\mu}{\partial x^{\alpha'}} \quad ; \quad \Lambda^{\alpha'}_{\mu} \equiv \frac{\partial x^{\alpha'}}{\partial x^\mu}. \quad (5)$$

5. Determinare le componenti del vettore  $\vec{V}$  (2) nel riferimento  $O'$ .

## Soluzione

1. I simboli di Christoffel possono essere calcolati dalle formule

$$\Gamma_{\alpha\beta}^{\mu} = g^{\mu\nu}\Gamma_{\alpha\beta\nu} \quad (6)$$

dove abbiamo definito per comodità di calcolo i simboli di Christoffel con indici bassi

$$\Gamma_{\alpha\beta\nu} \equiv \frac{1}{2}(g_{\alpha\nu,\beta} + g_{\beta\nu,\alpha} - g_{\alpha\beta,\nu}). \quad (7)$$

Le derivate non nulle delle componenti del tensore metrico sono

$$\begin{aligned} g_{tt,r} &= -\frac{2M}{r^2} & g_{rr,r} &= -\frac{2M}{r^2} \left(1 - \frac{2M}{r}\right)^{-2} \\ g_{\theta\theta,r} &= 2r \\ g_{\phi\phi,r} &= 2r \sin^2 \theta & g_{\phi\phi,\theta} &= 2r^2 \sin \theta \cos \theta \end{aligned} \quad (8)$$

quindi i simboli di Christoffel non nulli con indici bassi sono

$$\begin{aligned} \Gamma_{tt r} &= \frac{1}{2}(g_{tr,t} + g_{tr,t} - g_{tt,r}) = -\frac{1}{2}g_{tt,r} = \frac{M}{r^2} \\ \Gamma_{tr t} = \Gamma_{rt t} &= \frac{1}{2}(g_{tt,r} + g_{rt,t} - g_{tr,t}) = \frac{1}{2}g_{tt,r} = -\frac{M}{r^2} \\ \Gamma_{rr r} &= \frac{1}{2}(g_{rr,r} + g_{rr,r} - g_{rr,r}) = \frac{1}{2}g_{rr,r} = -\frac{M}{r^2} \left(1 - \frac{2M}{r}\right)^{-2} \\ \Gamma_{\theta\theta,r} &= -\frac{1}{2}g_{\theta\theta,r} = -r \\ \Gamma_{\theta r,\theta} = \Gamma_{r\theta,\theta} &= \frac{1}{2}g_{\theta\theta,r} = r \\ \Gamma_{\phi\phi,r} &= -\frac{1}{2}g_{\phi\phi,r} = -r \sin^2 \theta \\ \Gamma_{\phi r,\phi} = \Gamma_{r\phi\phi} &= \frac{1}{2}g_{\phi\phi,r} = r \sin^2 \theta \\ \Gamma_{\phi\phi,\theta} &= -\frac{1}{2}g_{\phi\phi,\theta} = -r^2 \sin \theta \cos \theta \\ \Gamma_{\phi\theta,\phi} = \Gamma_{\theta\phi\phi} &= \frac{1}{2}g_{\phi\phi,\theta} = r^2 \sin \theta \cos \theta. \end{aligned} \quad (9)$$

Contraendo con la metrica inversa

$$g^{\mu\nu} = \text{diag} \left( - \left(1 - \frac{2M}{r}\right)^{-1}, \left(1 - \frac{2M}{r}\right), r^{-2}, r^{-2} \sin^{-2} \theta \right), \quad (10)$$

si trova l'insieme dei simboli di Christoffel non nulli:

$$\Gamma_{tt}^r = \frac{M}{r^2} \left(1 - \frac{2M}{r}\right)$$

$$\begin{aligned}
\Gamma_{rt}^t = \Gamma_{tr}^t &= \frac{M}{r^2} \left(1 - \frac{2M}{r}\right)^{-1} \\
\Gamma_{rr}^r &= -\frac{M}{r^2} \left(1 - \frac{2M}{r}\right)^{-1} \\
\Gamma_{\theta\theta}^r &= -(r - 2M) \\
\Gamma_{\phi\phi}^r &= -(r - 2M) \sin^2 \theta \\
\Gamma_{\theta r}^\theta = \Gamma_{r\theta}^\theta &= \frac{1}{r} \\
\Gamma_{\phi r}^\phi = \Gamma_{r\phi}^\phi &= \frac{1}{r} \\
\Gamma_{\phi\phi}^\theta &= -\sin \theta \cos \theta \\
\Gamma_{\phi\theta}^\phi &= \cot \theta.
\end{aligned} \tag{11}$$

2. Si ha

$$\begin{aligned}
V^t_{;t} &= V^t_{,t} + \Gamma_{t\mu}^t V^\mu = \Gamma_{tr}^t V^r = \frac{M}{r \left(1 - \frac{2M}{r}\right)} \\
V^t_{;r} &= V^t_{,r} + \Gamma_{r\mu}^t V^\mu = V^t_{,r} + \Gamma_{rt}^t V^t = \frac{2M}{r^2 \sqrt{1 - \frac{2M}{r}}} \\
V^\theta_{;r} &= V^\theta_{,r} + \Gamma_{r\mu}^\theta V^\mu = 0 \\
V^\theta_{;\theta} &= V^\theta_{,\theta} + \Gamma_{\theta\mu}^\theta V^\mu = \Gamma_{\theta r}^\theta V^r = 1.
\end{aligned} \tag{12}$$

3. Trasformiamo  $dr^2$ . Si ha

$$r = r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2 = r' + M + \frac{M^2}{4r'} \tag{13}$$

quindi

$$dr = \left(1 - \frac{M^2}{4r'^2}\right) dr' = \left(1 + \frac{M}{2r'}\right) \left(1 - \frac{M}{2r'}\right) dr' \tag{14}$$

e

$$dr^2 = \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2 \left(1 - \frac{M}{2r'}\right)^2 dr'^2. \tag{15}$$

Ora esprimiamo le componenti  $g_{\mu\nu}$  nelle nuove coordinate. Si ha

$$\begin{aligned}
1 - \frac{2M}{r} &= 1 - \frac{2M}{r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2} = \frac{1}{r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2} \left(r' + M + \frac{M^2}{4r'} - 2M\right) \\
&= \frac{1}{r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2} \left(r' - M + \frac{M^2}{4r'}\right) = \frac{\left(1 - \frac{M}{2r'}\right)^2}{\left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2}
\end{aligned} \tag{16}$$

e

$$r^2 = r'^2 \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2. \quad (17)$$

Mettendo tutto assieme,

$$ds^2 = -\frac{\left(1 - \frac{M}{2r'}\right)^2}{\left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2} dt'^2 + \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^4 [dr'^2 + r'^2(d\theta^2 + \sin^2\theta d\phi^2)]. \quad (18)$$

Ovviamente si sarebbe arrivati allo stesso risultato utilizzando le matrici  $\Lambda$  per trasformare il tensore  $g_{\mu\nu}$ .

4. Dalla (14) si ha che

$$\frac{\partial r}{\partial r'} = \left(1 - \frac{M^2}{4r'^2}\right) \quad (19)$$

quindi

$$\Lambda^{\mu}_{\alpha'} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \left(1 - \frac{M^2}{4r'^2}\right) & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad (20)$$

e le  $\Lambda^{\alpha'}_{\mu}$  si ottengono invertendo la (20):

$$\Lambda^{\alpha'}_{\mu} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \left(1 - \frac{M^2}{4r'^2}\right)^{-1} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}. \quad (21)$$

5. Prima di tutto esprimiamo le componenti  $V^{\mu}$  nelle coordinate  $x^{\alpha'}$ ; usando la (16),

$$V^{\mu} = \left(\sqrt{1 - \frac{2M}{r}}, r, 0, 0\right) = \left(\frac{1 - \frac{M}{2r'}}{1 + \frac{M}{2r'}}, r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2, 0, 0\right). \quad (22)$$

Le componenti di  $\vec{V}$  nel riferimento  $O'$  saranno

$$\begin{aligned} V^{\alpha'} &= \Lambda^{\alpha'}_{\mu} V^{\mu} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & \left(1 - \frac{M^2}{4r'^2}\right)^{-1} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1 - \frac{M}{2r'}}{1 + \frac{M}{2r'}} \\ r' \left(1 + \frac{M}{2r'}\right)^2 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} \frac{1 - \frac{M}{2r'}}{1 + \frac{M}{2r'}} \\ \frac{1 + \frac{M}{2r'}}{1 - \frac{M}{2r'}} \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}. \end{aligned} \quad (23)$$