

En coordonnées sphériques  $(R, \theta, \varphi)$ , la métrique de Schwarzschild est définie par l'intervalle d'espace-temps ds:

$$ds^2 = (1 - R_0/R)dt^2 - dR^2/(1 - R_0/R) - R^2(\sin^2 \theta d\varphi^2 + d\theta^2) \quad (1)$$

où  $t$  est la coordonnée de temps en mètres ( $t = c \times t_s$  où  $t_s$  est la coordonnée de temps en sec),  $c$  est la vitesse de la lumière,  $R$  est la coordonnée radiale d'espace,  $\theta$  est la colatitude,  $\varphi$  est la longitude,  $G$  est la constante gravitationnelle,  $M$  est la masse du corps central sphérique, et  $R_0 = 2GM/c^2$ .

$$\text{Utilisant la transformation: } dr = dR/|1 - R_0/R| \quad (2)$$

nous transformons l'intervalle ds (1) dans la forme suivante, en coordonnées de la tortue  $(r, \theta, \varphi)$ :

$$ds^2 = (1 - R_0/R)(dt^2 - dr^2) - [R(r)]^2(\sin^2 \theta d\varphi^2 + d\theta^2) \quad (3)$$

$$r = R + R_0 \text{Log} |(R/R_0) - 1| \quad (3a)$$

Soit  $u=t+r$  et  $v=t-r$ . Considérons maintenant la métrique suivante où  $k_u$  et  $k_v$  sont deux constantes arbitraires:

$$ds^2 = 16 k_u k_v e^{2k_u u} e^{2k_v v} (1 - R_0/R)(dt^2 - dr^2) - [R(u, v)]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (4)$$

$$e^{2k_u u} - e^{2k_v v} = R + R_0 \text{Log} |(R/R_0) - 1| \quad (5)$$

$$\text{Soit, en } t \text{ et } r : \quad ds^2 = 16 k_u k_v e^{2k_u(t+r)} e^{2k_v(t-r)} (1 - R_0/R)(dt^2 - dr^2) - [R(t, r)]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (6)$$

$$e^{2k_u(t+r)} - e^{2k_v(t-r)} = R + R_0 \text{Log} |(R/R_0) - 1| \quad (7)$$

Les transformations suivantes montrent que cette métrique n'est en fait rien d'autre que la métrique de Schwarzschild :

$$ds^2 = 16 k_u k_v e^{2k_u u} e^{2k_v v} (1 - R_0/R)(du dv) - [R(u, v)]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (8)$$

$$ds^2 = 4(1 - R_0/R) d(e^{2k_u u}) d(e^{2k_v v}) - [R(u, v)]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (9)$$

$$ds^2 = (1 - R_0/R) \left\{ [d(e^{2k_u u} + e^{2k_v v})]^2 - [d(e^{2k_u u} - e^{2k_v v})]^2 \right\} - [R(u, v)]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (10)$$

Posons maintenant:  $e^{2k_u u} + e^{2k_v v} = t'$  et  $e^{2k_u u} - e^{2k_v v} = r'$

$$ds^2 = (1 - R_0/R) \{ [dt']^2 - [dr']^2 \} - [R(r')]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (11)$$

$$r' = R + R_0 \text{Log} |(R/R_0) - 1| \quad (12)$$

Il s'agit donc de la métrique classique en coordonnées de la tortue.

L'élément différentiel de distance réelle radiale  $dL_r$  est donné par:  $dL_r = \sqrt{1 - R_0/R(r')} dr'$

Cette différentielle s'intègre donc directement sur un intervalle fini.

Revenons à la forme :

$$ds^2 = 16 k_u k_v e^{2k_u(t+r)} e^{2k_v(t-r)} (1 - R_0/R)(dt^2 - dr^2) - [R(t, r)]^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (6)$$

On cherche à retrouver des notions de temps réel et distance réelle en raisonnant uniquement sur cette forme (6)

On peut calculer la différence de temps réel  $\Delta T$  (en mètres) entre deux événements localisés aux coordonnées  $(r, \theta, \varphi)$  :

$$dT = 4 \sqrt{k_u k_v} e^{k_u(t+r)} e^{k_v(t-r)} \sqrt{(1 - R_0/R)} dt \text{ qui peut s'intégrer directement puisque } r \text{ est fixe dans l'intégration.}$$

La différence des valeurs de la coordonnée  $t$  pour deux événements simultanés ayant lieu en des points infiniment voisins est nulle, puisque  $g_{0\alpha} = 0$ .

L'élément différentiel de distance réelle radiale  $dL_r$  est donné par:  $dL_r = 4 \sqrt{k_u k_v} e^{(k_u + k_v)t} e^{(k_u - k_v)r} \sqrt{(1 - R_0/R)} dr$

**Question:** est-il possible de trouver une méthode d'intégration de cette relation pour calculer un intervalle de distance fini, ou bien de trouver une correspondance entre coordonnées  $(t, r)$  et  $(t', r')$  qui permettrait de déduire de l'intégrale en  $r'$  l'intégrale en  $(t, r)$  ?