

Geodésicas en el espacio de Sitter y anti-de Sitter

Consideramos el espacio-tiempo

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

con Λ positivo para el espacio de de Sitter y negativo para anti-de Sitter.

- a/ Escriba el lagrangiano para las geodésicas $2\mathcal{L} = g_{\mu\nu} \dot{x}^\mu \dot{x}^\nu$
- b/ Identifique las dos coordenadas cíclicas y las cantidades conservadas correspondientes E (energía por unidad de masa) y L (momento angular por unidad de masa).
- c/ Reduzca la ecuación radial a la forma $\dot{r}^2 + V_{\text{ef}}(r) = E^2$, definiendo un potencial efectivo $V_{\text{ef}}(r)$ para de Sitter y anti-de Sitter.
- d/ Comente sobre la existencia (o ausencia) de órbitas circulares estables tipo tiempo en cada caso.
- e/ Tome $L = 0$ (caída radial) e integre \dot{r} para obtener $t(r)$ para geodésicas nulas en de Sitter.
- f/ Demuestre que los rayos radiales nulos alcanzan el horizonte cosmológico $r = \sqrt{3/\Lambda}$ en tiempo de coordenada t finito pero parámetro afín infinito.
- g/ Para anti-de Sitter con $L = 0$, muestre que una geodésica tipo tiempo radial que parte de $r = 0$ oscila entre $r = 0$ y un máximo $r_{\text{máx}}$.
- h/ Encuentre el período de oscilación medido en tiempo propio.
- i/ Para anti-de Sitter con $L = 0$, muestre que una geodésica radial nula que parte de $r = 0$ alcanza el infinito.
- j/ Compare brevemente las interpretaciones físicas de estos dos espacios-tiempo.