

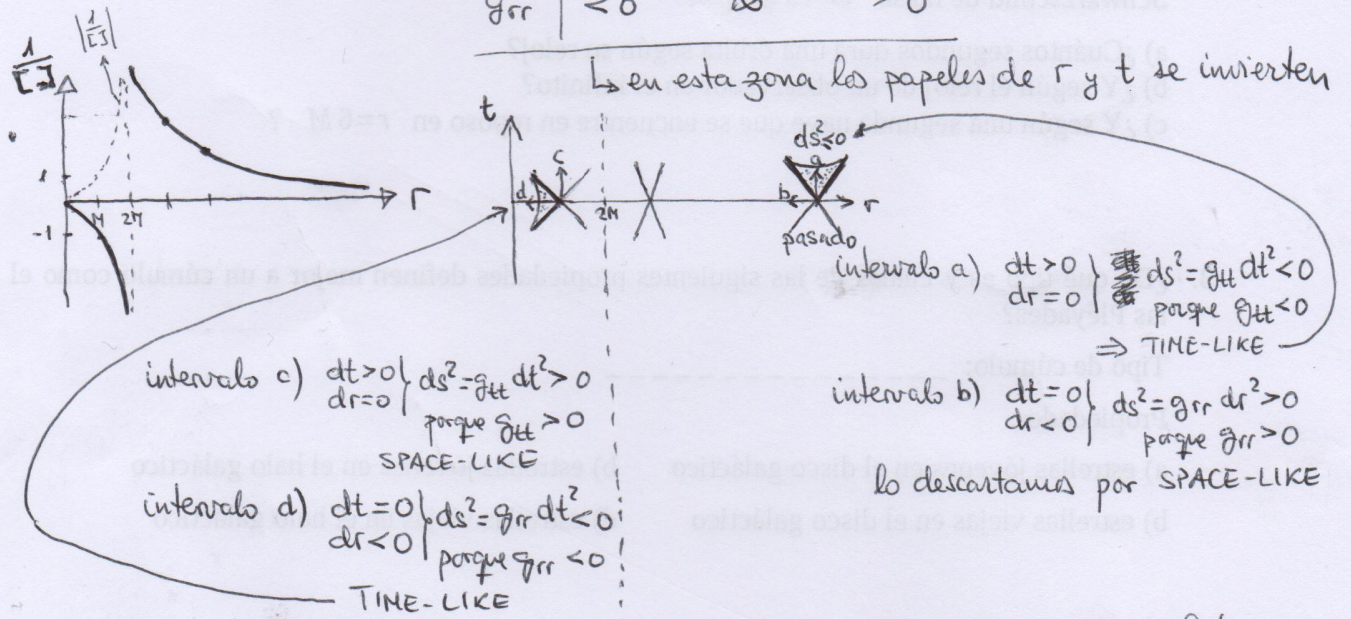
SOLUCIONES - FÍSICA DEL COSMOS - enero 2015

① luz  $ds^2=0$   
 radial  $d\theta=d\phi=0$  }  $ds^2 = \underbrace{(-[J])}_{=g_{tt}} dt^2 + \underbrace{[J]}_{=g_{rr}} dr^2 = 0 \Rightarrow \frac{dt}{dr} = \pm \frac{1}{[J]} \Rightarrow \left| \frac{dt}{dr} \right| = \frac{1}{|[J]|}$   
 $[J] \equiv [1 - \frac{2M}{r}]$  pendiente diagrama E-T

• "Conos" de luz representados en espacio bidimensional  $\begin{matrix} \uparrow t \\ \swarrow \searrow \\ X \rightarrow r \end{matrix}$  por dos rectas, una de pendiente  $\frac{1}{|1-\frac{2M}{r}|}$  y la otra con pendiente opuesta. Del <sup>pasado</sup> semiplano habrá que descartar las zonas  $ds^2 > 0$  (space-like) y quedarse con la zona  $ds^2 \leq 0$  de futuro, en cuyos bordes "habitau" o se mueven los fotones de luz radial.

• Signos de  $g_{tt}, g_{rr}$ :

	$r < 2M$	$r = 2M$	$r > 2M$
$g_{tt}$	$> 0$	$0$	$< 0$
$g_{rr}$	$< 0$	$\infty$	$> 0$



Las zonas en las que están incluidos los intervalos (a) y (d) son las de futuro, c.q.d.

③ Anillo abierto (irregular), formado por estrellas jóvenes en el disco galáctico.

④ El plano de la órbita lunar está inclinado  $5^\circ$  con respecto al de la eclíptica. La intersección de ambos (línea de nodos) debe estar en la dirección Tierra-Sol para que pueda haber eclipses, lo que sólo sucede cada  $\sim 173$  días.

⑤ En el tiempo que tarda un punto de la superficie solar en rotar  $360^\circ$  respecto de las estrellas fijas (rotación sideral), la Tierra se habrá adelantado en su órbita (mismo sentido), por lo que el Sol debe girar un tiempo adicional para alcanzarla (que el punto de referencia se vuelva a ver desde la Tierra en la misma posición).  $\Rightarrow$  rotación sinódica  $>$  rotación sideral

$$\frac{1}{R_*} = \frac{1}{R_{sin}} + \frac{1}{T_{orb}}$$

$$R_{sin} > R_*$$

$$\theta_* = \theta_{sin} + \theta_{orb}$$

con  $R_{sin} = 27.3 d$   
 $T_{orb} = 365.25 d$

$R_* = 25.4 \text{ días}$

soluciones - Física del Cosmos - enero 2015 (continuación)

②  $t_{\infty}$  infinito  
 $\tau$  nave orbitante  
 $\tau_0$  nave reposo  
 órbita circular  $dr=0$   
 $\left(\frac{d\phi}{d\tau}\right) = \left(\frac{d\phi}{dt_{\infty}}\right) \frac{dt_{\infty}}{d\tau}$   
 $\equiv \Omega_n \equiv \Omega_{\infty} = \sqrt{\frac{M}{r^3}}$   
 $M_{\odot} = 2 \cdot 10^{30} \text{ kg} \cdot \frac{G}{c^3} (\text{segundos})$

a)  $-[ ] \left( \frac{dt_{\infty}}{d\tau} \right)^2 + r^2 \left( \frac{d\phi}{d\tau} \right)^2 = -1 \Rightarrow \left( \frac{dt_{\infty}}{d\tau} \right)^2 \left( r^2 \Omega_{\infty}^2 - [ ] \right) = -1$   
 $\Rightarrow \left[ \frac{dt_{\infty}}{d\tau} = \sqrt{1 - \frac{3M}{r}} = \sqrt{2} \right] \Rightarrow \Omega_n = \sqrt{\frac{M}{r^3}} \cdot \sqrt{2}$

$P_n = \frac{2\pi}{\Omega_n} = 65.3 M = 326 M_{\odot} = 1.6 \times 10^{-3} \text{ s}$

b)  $P_{\infty} = \sqrt{2} P_n = 2.3 \times 10^{-3} \text{ s} = 92.3 M = 462 M_{\odot}$

c) nave en reposo respecto de obs. en infinito (grav. redshift)  
 $d\tau_0 = \sqrt{[ ]} dt_{\infty} = \sqrt{\frac{2}{3}} dt_{\infty} \Rightarrow P_0 = \sqrt{\frac{2}{3}} P_{\infty} = 1.9 \times 10^{-3} \text{ s}$   
 $P_0 = \sqrt{\frac{2}{3}} P_{\infty} = \sqrt{\frac{2}{3}} \sqrt{2} P_n$   
 relación entre los tres  $= 75.4 M = 377 M_{\odot}$

⑥  $a = \text{constante} \equiv a_{st} \Rightarrow \dot{a}_{st} = 0 = \ddot{a}_{st} \left\{ \begin{array}{l} \Lambda = -\frac{8\pi G}{c^2} \rho_{st} + \frac{3k}{a_{st}^2} \\ \Lambda = \frac{4\pi G}{c^2} \rho_{st} (*) \end{array} \right. a_{st}^2 = \frac{kc^2}{\pi G \rho_{st}}$

que sólo puede ser cierto si  $k > 0 \Rightarrow$  universo cerrado

b) Perturbación resultante en la densidad de materia:

$\rho \cdot a^3 = \text{constante} \Rightarrow [\rho_{st} + \rho_1(t)] [a_{st} + a_1(t)]^3 = \text{constante} = \rho a^3$

Guardando sólo términos lineales en  $a_1$  no queda  $\rho_1 = -3\rho_{st} \frac{a_1}{a_{st}}$

2ª Friedmann:  $\frac{\ddot{a}_1}{a_{st}} = -\frac{4\pi G}{3} \left[ \rho_{st} - 3\rho_{st} \frac{a_1}{a_{st}} \right] + \frac{c^2 \Lambda}{3} \stackrel{*}{=} \frac{4\pi G}{3} \rho_{st} \frac{a_1}{a_{st}} \Rightarrow \ddot{a}_1 = 4\pi G \rho_{st} a_1 = c^2 \Lambda a_1$

Solución:  $a_1(t) \sim e^{\pm \sqrt{\Lambda} t}$ , que es inestable con el tiempo (crece o decrece)

⑦ a) Tercera ley de Kepler:  $M(M_{\odot}) = \frac{a(\text{UA})^3}{T(\text{años})^2} \approx 4 \times 10^6 M_{\odot}$

$a = 0.12'' \cdot 46 \frac{\text{ld}}{''} = 5.5 \text{ ld} = \frac{5.5}{365} \text{ ly} = 948 \text{ UA}$

$T = 15.2 \text{ yr}$  semimayor axis at the distance of Milky Way Center, 1'' corresponds to 46 light-days  
 period

b)  $\Delta M \approx 14 \text{ mag (gráfica)} \Rightarrow \frac{L}{L'} = 10^{\frac{14}{2.5}} = 4 \times 10^5 \sim 10^6$   
 Como  $L \propto R^2$   $\Rightarrow \left[ \frac{R}{R'} = \left( \frac{L}{L'} \right)^{1/2} = 6.3 \times 10^2 \right] \sim 1000 \text{ veces para}$

c)  $M(A3V) = 1.5$  (gráfica)  $\left. \begin{array}{l} \\ u=12 \end{array} \right\} 5 \log\left(\frac{d}{10 \text{ pc}}\right) = m - M = 10.5 \Rightarrow d = 1260 \text{ pc}$