

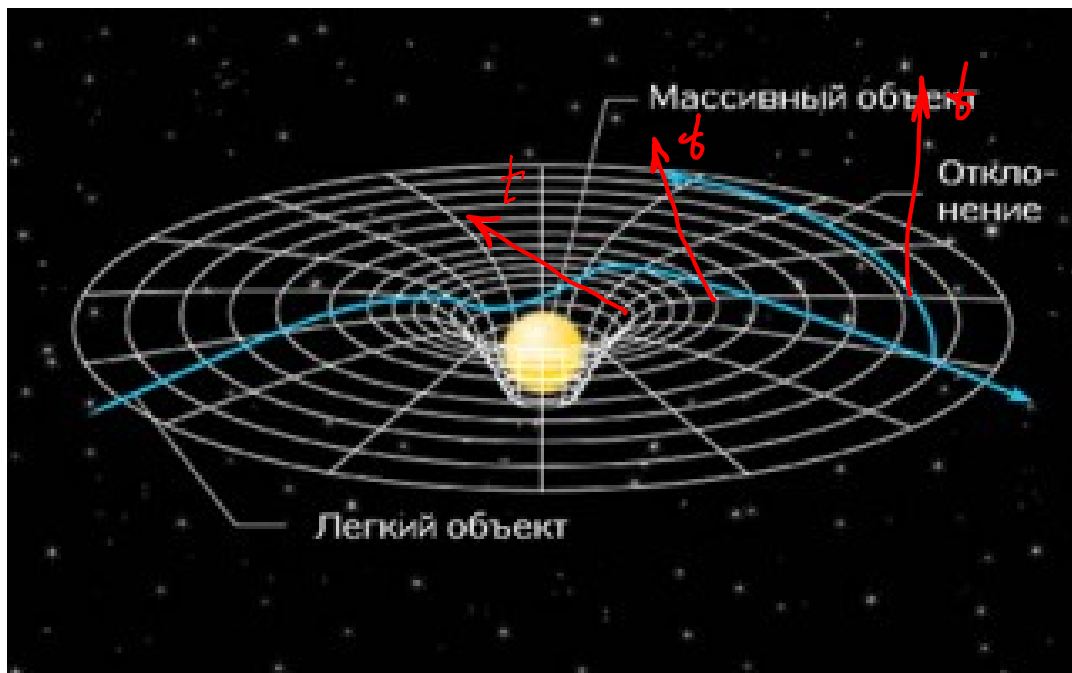
Астрофизика – 2020/2021

семинары №12-13 (2 декабря 2020г., 13:00)

группа №2

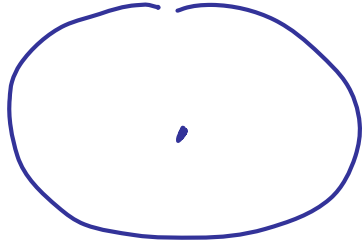
преподаватель – доц. Думин Юрий Викторович

1. Основная идея Общей теории относительности – описание гравитации в терминах искривлённого пространства-времени.



1. Массивн. тело деформирует кр-во
2. Деформ. кр-во изменяет траектории пробн. тел.

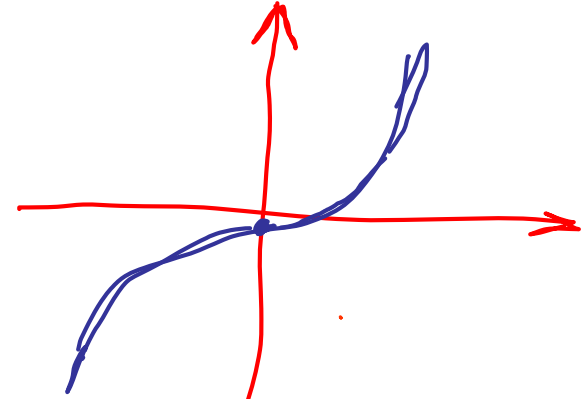
2. Основные типы пространств, рассматриваемые в космологии: замкнутое пространство с положительной кривизной, бесконечное пространство с нулевой кривизной, бесконечное пространство с отрицательной кривизной.



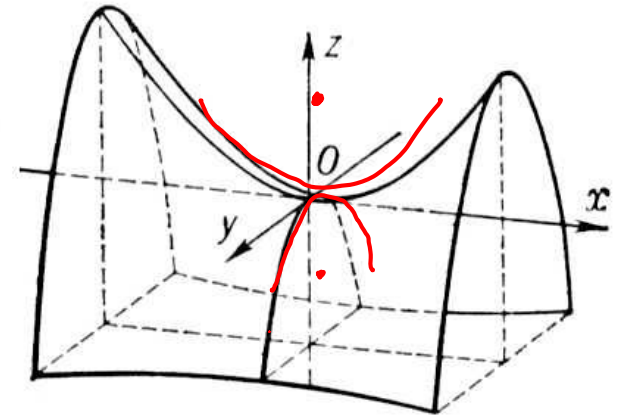
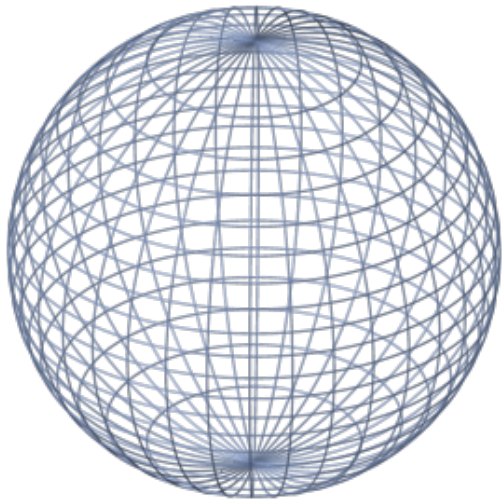
кр-во - замкн.
с пол. кр.



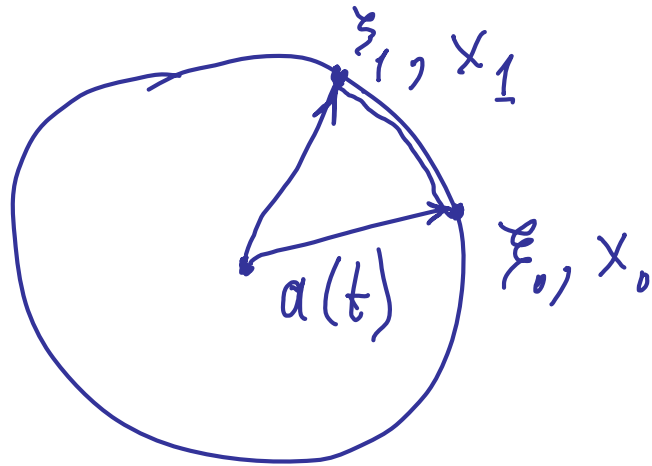
кр-во - бескон.
плоское



кр-во - бескон.
с отр. кр.



3. Расширяющееся пространство. Сопутствующие и "физические" координаты. Хаббловские и пекулярные скорости. Закон Хаббла.



$$\Delta X = a(t) \cdot \Delta \xi$$

$$(\Delta X)' = \dot{a} \cdot \Delta \xi = \dot{a} \frac{\Delta X}{a} = \left(\frac{\dot{a}}{a} \right) \cdot \Delta X$$

$$v = (\Delta X)' = H \cdot \Delta X$$

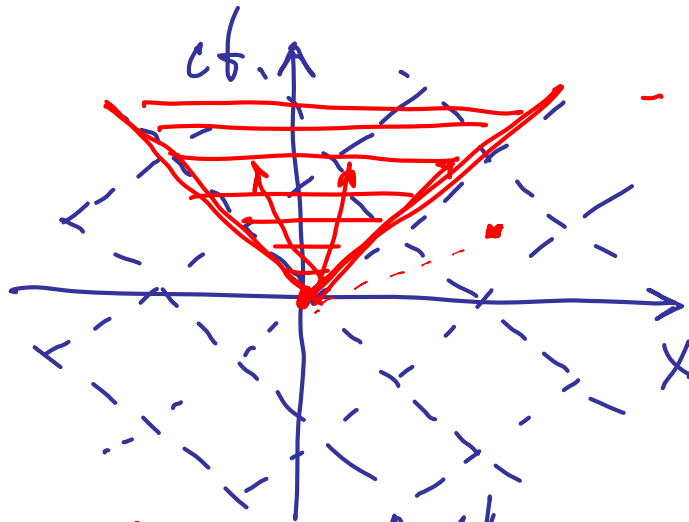
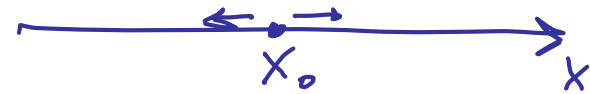
$$\vec{v} = H \Delta \vec{r}$$

$H(t)$
- зак. Хаббла

4. Распространение света в плоском и искривлённом пространстве.
 Конформное время. Конусы причинности.

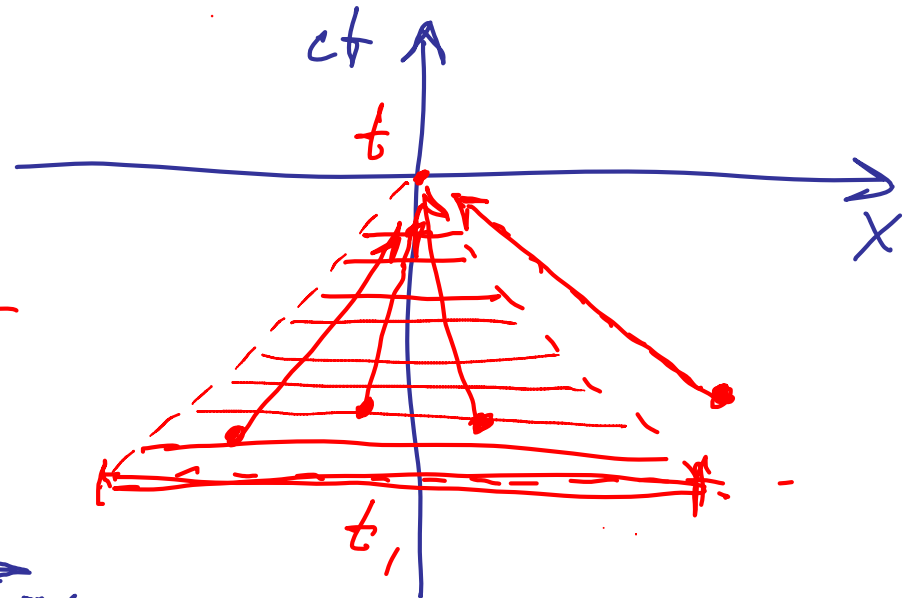
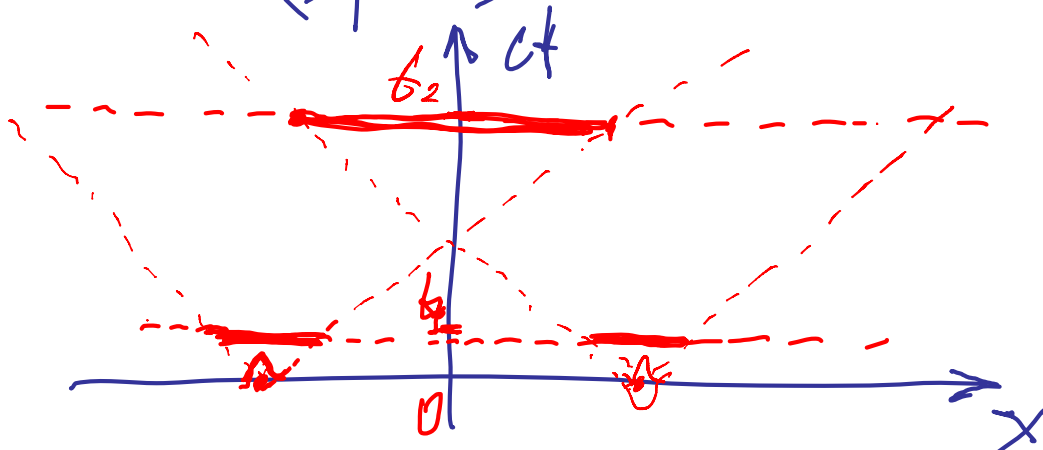
Распр. свет. лучей в плоском пр-ве.

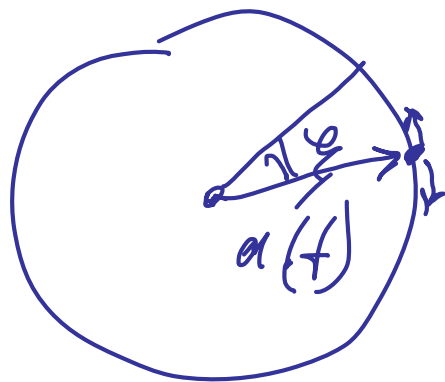
$$dx = \pm c \cdot dt \Rightarrow \boxed{x} = x_0 \pm \boxed{ct}$$



- свет. конус (конус причинности)

св. конус плоского





$$\underline{dx = \pm c \cdot dt} \Rightarrow$$

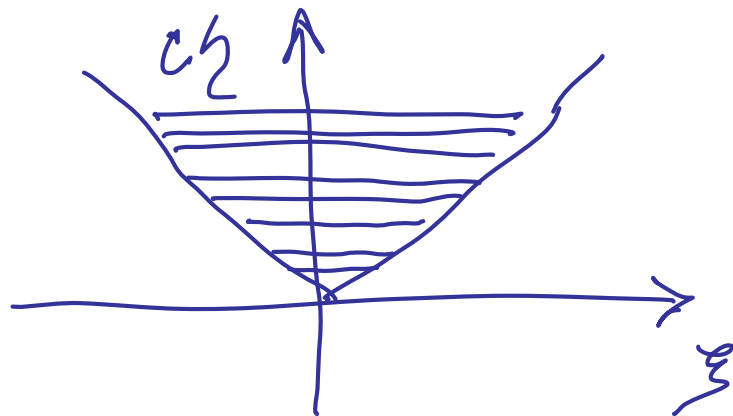
$$a(t) \cdot d\xi = \pm c \cdot dt$$

$$\underline{d\xi = \pm \frac{c \cdot dt}{a(t)}}$$

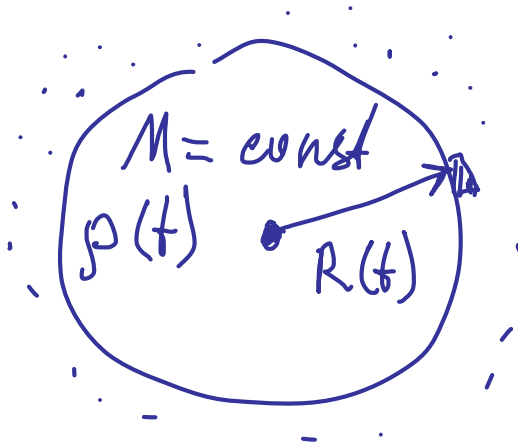
$\zeta = \int \frac{dt}{a(t)}$ - конформное время, $d\zeta = \frac{dt}{a(t)}$

$$\boxed{d\xi = \pm c \cdot d\zeta}$$

$$\xi = \xi_0 \pm c \cdot \zeta$$



5. Уравнение Фридмана: вывод в квази-ньютоновском приближении и обобщение на случай произвольного уравнения состояния вещества. Космологическая постоянная (лямбда-член).



$$\frac{d^2 R}{dt^2} = - \frac{GM \frac{4\pi}{3} R}{R^2 \frac{4\pi}{3} R} = - \frac{4\pi}{3} G \rho R$$

$\epsilon = \rho \cdot c^2$

$$\ddot{R} = - \frac{4\pi G}{3 c^2} \epsilon \cdot R$$

$$\frac{\ddot{R}}{R} = - \frac{4\pi G}{3 c^2} \epsilon + \frac{c^2 \Lambda}{3}$$

- частный случай
уравнения Фридмана.

$$\frac{\ddot{R}}{R} = - \frac{4\pi G}{3c^2} \epsilon + \frac{c^2 \Lambda}{3} \quad \Bigg| \quad 2R\dot{R}$$

$$2\dot{R}\ddot{R} = - \frac{8\pi G}{3c^2} \underbrace{\epsilon R^3}_{\substack{\text{const} \\ R^2}} \cdot \dot{R} + \frac{c^2 \Lambda}{3} \cdot 2R\dot{R}$$

$$(\dot{R}^2)' = \frac{8\pi G}{3c^2} (\epsilon R^3) \left(\frac{1}{R}\right)' + \frac{c^2 \Lambda}{3} (R^2)' \quad \int \dots dt$$

$$\dot{R}^2 = \frac{8\pi G}{3c^2} \epsilon R^3 \frac{1}{R} + \frac{c^2 \Lambda}{3} R^2 - k c^2, \quad \underbrace{k = \text{const}}$$

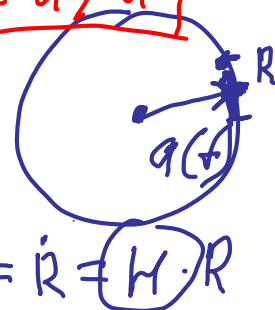
$$H^2 \equiv \left(\frac{\dot{R}}{R}\right)^2 = \frac{8\pi G}{3c^2} \epsilon(R) + \frac{c^2 \Lambda}{3} - k c^2 \frac{1}{R^2} \quad \text{— ур. Фридмана.}$$

$$H = \dot{a}/a$$

$k = \begin{cases} +1 - \text{замкн. 3D кр-во с кон. кр.} \\ 0 - \text{плоск. макс. кр-во} \\ -1 - \text{откр. 3D кр-во с отв. крив.} \end{cases}$

$$H = \frac{\dot{a}}{a} = \frac{\dot{R}}{R}$$

$$v = \dot{R} = H \cdot R$$



$\varepsilon(R) = ?$ для разных типов в-ва.

1) Мерцательное (нелинейное) в-во.

$$\varepsilon = \rho \cdot v^2, \quad \rho = 0$$

$$v \ll c$$

$$\rho = n \cdot R T \approx n \cdot m v^2 = \rho \cdot v^2 \ll \varepsilon$$

$$E = \frac{4\pi}{3} R^3 \cdot \varepsilon = \text{const} \Rightarrow \varepsilon_0 \cdot R_0^3 = \varepsilon(t) \cdot R^3(t)$$

$$\varepsilon(t) = \varepsilon_0 \left(\frac{R_0}{R(t)} \right)^3$$

2) Ультрарелятив. в-во (излучение)

$$\rho = \frac{\varepsilon}{3}$$

$$p = \frac{\Delta F}{\Delta S} = \frac{\Delta P}{\Delta t \cdot \Delta S}$$

$$v \rightarrow c \quad E_1 \rightarrow \infty \quad \boxed{E \gg m c^2}$$

$$E_1 = \frac{m c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

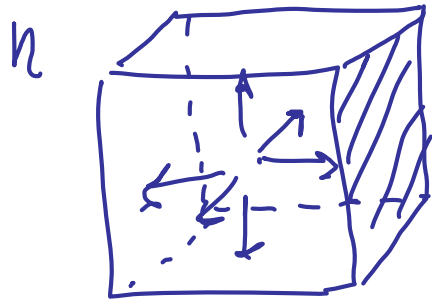
$$\approx m c^2 + \frac{m v^2}{2}$$

$$v \ll c$$

2) Ультрарелев. в-во (излучение)

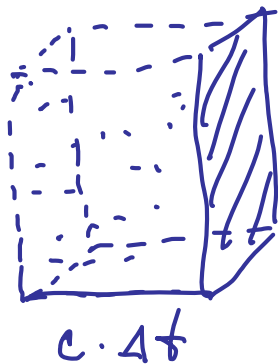
$$p = \frac{\epsilon}{3}$$

$$p = \frac{\Delta F}{\Delta S} = \frac{\Delta P}{\Delta t \cdot \Delta S}$$



$$\frac{1}{6} n \quad P_1 = \frac{E_1}{c}, \quad \Delta P = 2 P_1$$

$$p = \frac{2 E_1 \cdot c \cdot \Delta t \cdot \Delta S \cdot n}{c \cdot 3 \cdot \Delta t \cdot \Delta S} = \frac{\epsilon}{3}$$

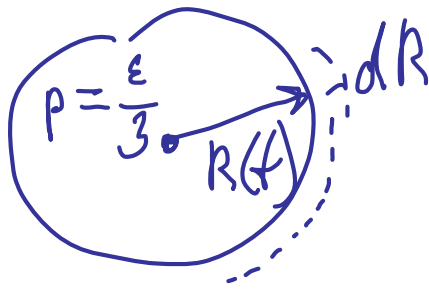


$c \cdot \Delta t \cdot \Delta S \cdot \frac{n}{6}$ - кол-во частиц, которые столкнутся со стенкой

$$\varepsilon(R) = ?$$

и) 2-го начала термодинамики

$$\boxed{dE = -p \cdot dV} \quad (\text{при } \delta Q = 0)$$



$$d \left(\frac{4\pi}{3} R^3 \cdot \varepsilon \right) = - \frac{\varepsilon}{3} \cdot 4\pi R^2 \cdot dR$$

$$\cancel{\frac{4\pi}{3}} 3 R^2 dR \cdot \varepsilon + \cancel{\frac{4\pi}{3}} R^3 \cdot d\varepsilon = - \frac{\varepsilon}{3} \cancel{4\pi} R^2 \cdot dR$$

$$R^3 \cdot d\varepsilon = - 4 R^2 \cdot dR \cdot \varepsilon$$

$$\frac{d\varepsilon}{\varepsilon} = -4 \frac{dR}{R} \Rightarrow d \ln \varepsilon = \cancel{4} d \ln R^{-4}$$

$$\ln \varepsilon = \ln R^{-4} + \text{const} \Rightarrow \varepsilon = \frac{c}{R^4}$$

$$\boxed{\varepsilon = \varepsilon_0 \left(\frac{R_0}{R} \right)^4}$$

$$\cancel{H^2} \equiv \left(\frac{\dot{R}}{R}\right)^2 = \frac{8\pi G}{3c^2} \varepsilon + \frac{c^2 \Lambda}{3} - \cancel{kc^2 \frac{1}{R^2}} \quad R(t) = ?$$

$$k = \begin{cases} 1 \\ 0 \\ -1 \end{cases} \quad \left. \begin{array}{l} \text{норм. в-во (нмв)} : \varepsilon = \varepsilon_0 \left(\frac{R_0}{R}\right)^3 \\ \text{ультрарел. в-во (узв)} : \varepsilon = \varepsilon_0 \left(\frac{R_0}{R}\right)^4 \end{array} \right\}$$

Частные случаи

1) $\Lambda = 0$, $\varepsilon = \varepsilon_0 \left(\frac{R_0}{R}\right)^3$ - норм. в-во

2) $\Lambda = 0$, $\varepsilon = \varepsilon_0 \left(\frac{R_0}{R}\right)^4$ - ультрарел.

3) $\varepsilon = 0$, $\Lambda = \text{const} \neq 0$ - вакуум. зн. (плотн. энергии)