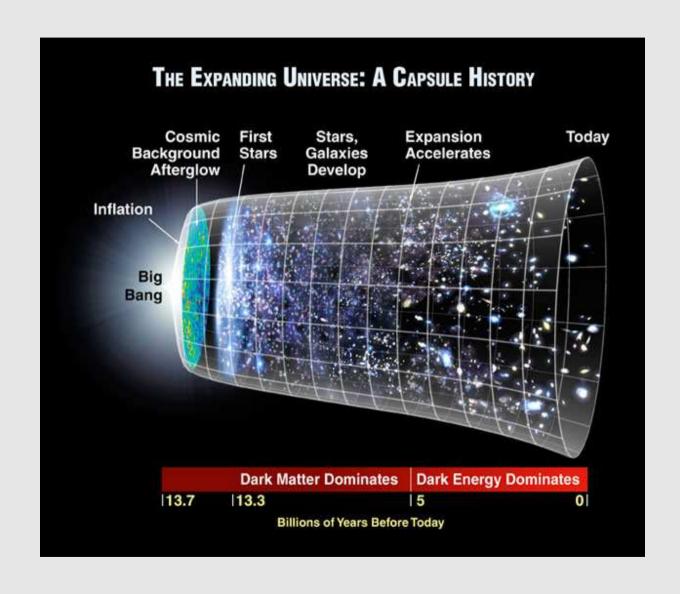
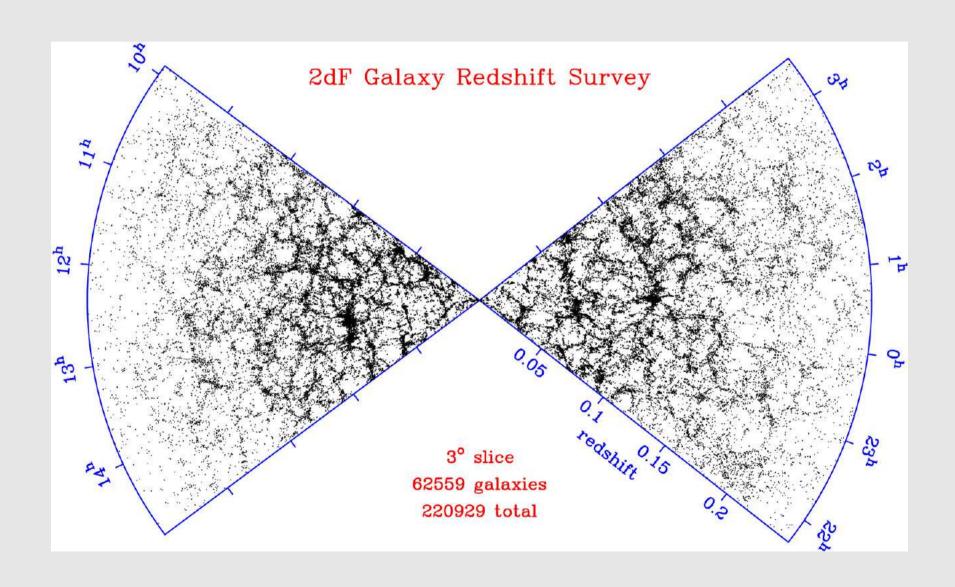
# Расширение Вселенной

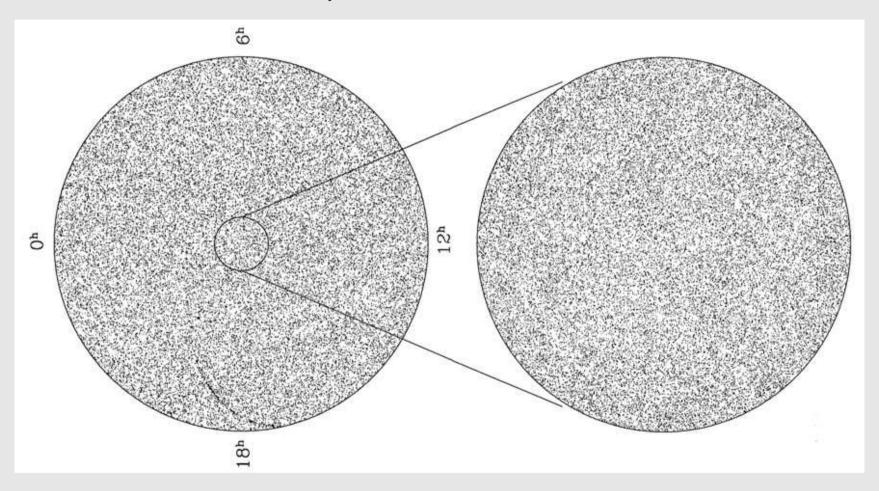
Р. А. Буренин

ИКИ РАН

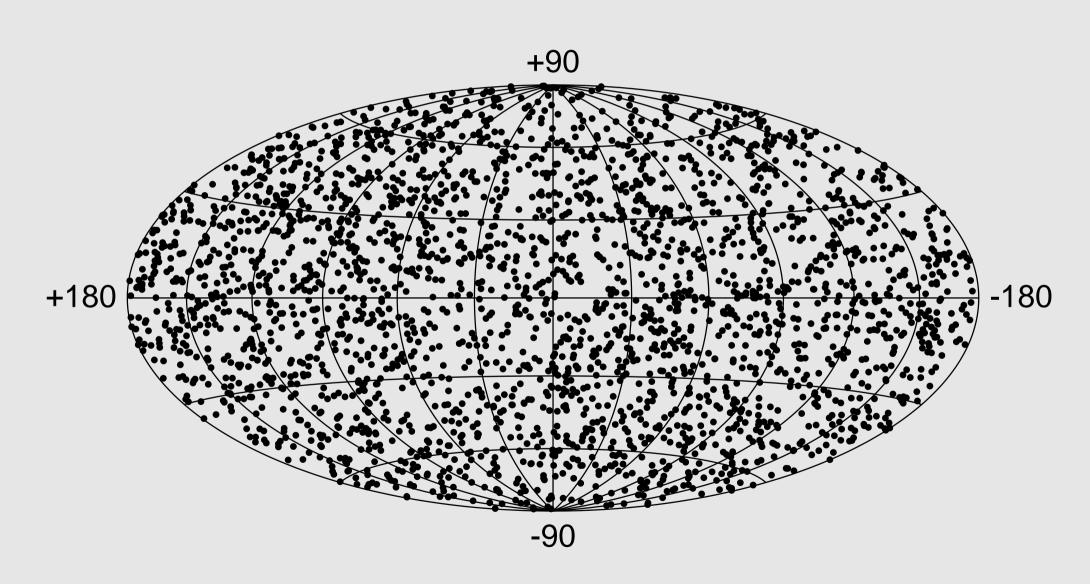




#### радио источники



#### космические гамма-всплески



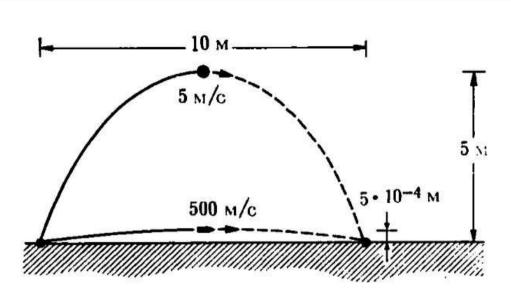
Однородность и изотропия — наиболее простое предположение масса бесконечна ightarrow ОТО

### <u>**OTO**</u>

Принцип эквивалентности:

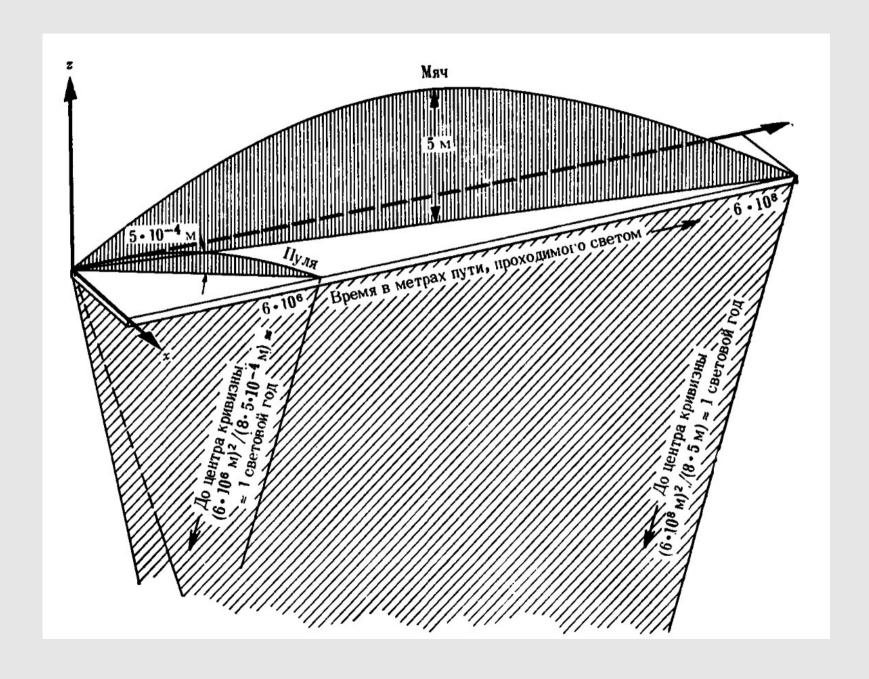
$$f=Grac{Mm}{R}$$
,  $f=ma$   $a=Grac{M}{R}$  — не зависит от  $m$ 

- можно предположить, что ускорение зависит только от свойств пространства-времени в данной точке
- инерциальная СО свободно падает
- свободно падающее тело движется по прямой в искривленном пространстве-времени



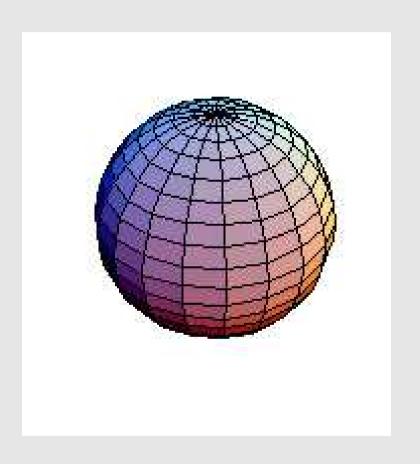
Б. Траектории мяча и пули в пространстве при наблюдении в лаборатории имеют совершенно различные кривизны.

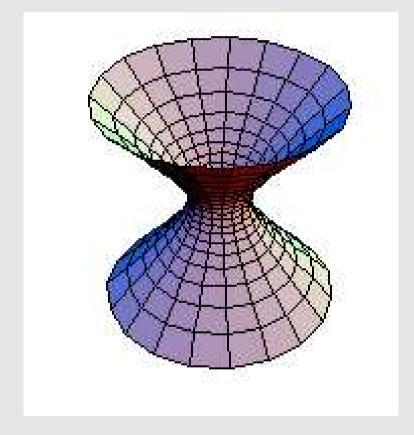
### OTO



# <u>OTO</u>

### Кривизна:





### **OTO**

#### Криволинейные координаты:

$$ds^2 = g_{ik}dx^idx^k$$
 — метрика

$$A^i_{;l} = \frac{\partial A^i}{\partial x^l} + \Gamma^i_{kl} A^k$$

$$\Gamma^i_{kl}=rac{1}{2}g^{im}\left(rac{\partial g_{mk}}{\partial x^l}+rac{\partial g_{ml}}{\partial x^k}-rac{\partial g_{kl}}{\partial x^m}
ight)$$
 — коэффициеты связности

$$Du^i = 0$$

$$\frac{d^2x^i}{ds^2} + \Gamma^i_{kl} \frac{dx^k}{ds} \frac{dx^l}{ds} = 0$$

#### Кривизна:

$$R^i_{klm}=rac{\partial \Gamma^i_{km}}{\partial x^l}-rac{\partial \Gamma^i_{kl}}{\partial x^m}+\Gamma^i_{nl}\Gamma^n_{km}-\Gamma^i_{nm}\Gamma^n_{kl}$$
 — тензор Римана

$$R_{ik}=R_{ilk}^{l}$$
 — тензор Риччи

$$R=g^{ik}R_{ik}$$
 — скалярная кривизна

### <u>**OTO**</u>

#### Тензор энергии-импульса:

$$T_i^k = \begin{pmatrix} \varepsilon & S_{\alpha}/c \\ cp_{\beta} & \sigma_{\alpha\beta} \end{pmatrix}$$

$$T_i^k = T_k^i, \quad \overline{S} = \rho c^2 \gamma \overline{v}, \quad \overline{p} = \rho \overline{v} \gamma$$

#### Закон сохраниения энергии-импульса:

$$T_{i,k}^{k} = \begin{pmatrix} \varepsilon & S_{\alpha}/c \\ cp_{\beta} & \sigma_{\alpha\beta} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{c} \frac{\partial}{\partial t} \\ -\frac{\partial}{\partial x^{\alpha}} \end{pmatrix} = 0$$

## **OTO**

#### Уравнения поля:

$$R_{ik} - \frac{1}{2}g_{ik}R = \frac{8\pi G}{c^4}T_{ik}$$

### А. Эйнштейн, 1915, Д. Гильберт, 1915

$$v \ll c, \gamma \approx 1$$
:

$$g_{00} = 1 + \frac{2\varphi}{c^2}$$

$$\Delta \varphi = 4\pi G 
ho$$
 — уравнение Пуассона

## Центрально-симметричное поле в пустоте

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

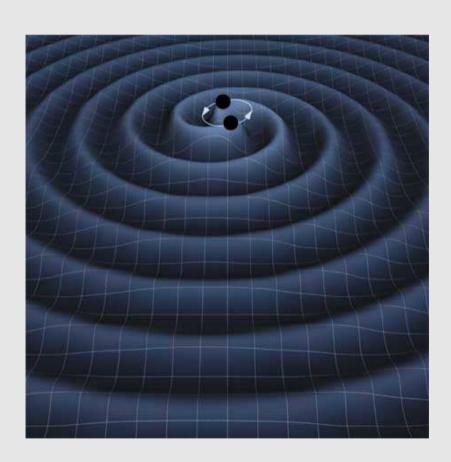
$$r_g = \frac{2Gm}{c^2}$$

- К. Шварцшильд, 1916
- черные дыры

### Гравитационные волны

$$g_{ik} = g_{ik}^{(0)} + h_{ik}$$

$$\Box h_{ik}=0$$
, где  $\Box=\Delta-rac{1}{c^2}rac{\partial^2}{\partial t^2}$  — волновое уравнение



$$\delta h/h \sim 10^{-21} \div 10^{-23}$$
,  $1 \mbox{\AA} = 10^{-8} \mbox{ cm}$ ,  $\lambda_c^p \sim 10^{-13} \mbox{ cm}$ 

Метрика однородного и изотропного пространства:

$$ds^{2} = c^{2}dt^{2} - a^{2}(t)\frac{dx^{2} + dy^{2} + dz^{2}}{\left(1 + \frac{kr^{2}}{4}\right)^{2}}, \quad k = \pm 1, 0$$

(Фридмана-Робертсона-Уокера)

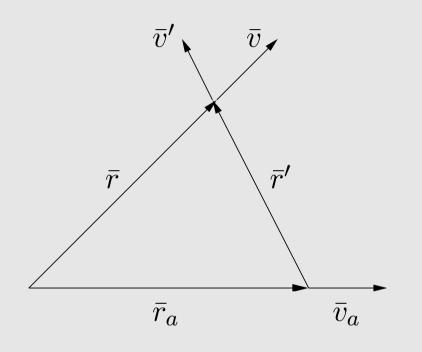
Вид расширения:

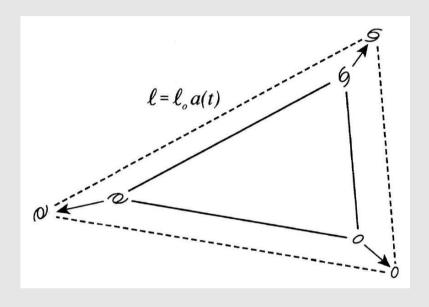
$$l = ar, \quad \dot{l} = \dot{a}r, \quad \dot{l} = \frac{a}{a}l, \quad H \equiv \frac{\dot{a}}{a}$$

 $\dot{r}=0$  — координаты сопутствующие

H — постоянная Хаббла

#### Вид расширения:





$$\bar{v} = H\bar{r}$$

$$\bar{r}' = \bar{r} - \bar{r}_a, \quad \bar{v}' = \bar{v} - \bar{v}_a, \quad \bar{v}_a = H\bar{r}_a, \quad H(\bar{r} - \bar{r}_a) = H\bar{r}'$$

$$\bar{v}' = H\bar{r}'$$

— только при таком движении сохраняется однородность и изотропия

### Космологическая постоянная

$$R_{ik} - \frac{1}{2}g_{ik}R = \frac{8\pi G}{c^4}T_{ik} + \Lambda g_{ik}$$

$$\varepsilon_{\Lambda} = c^4 \Lambda / 8\pi G$$

$$\begin{pmatrix}
\varepsilon & 0 & 0 & 0 \\
0 & p & 0 & 0 \\
0 & 0 & p & 0 \\
0 & 0 & 0 & p
\end{pmatrix}
\rightarrow
\begin{pmatrix}
\varepsilon + \varepsilon_{\Lambda} & 0 & 0 & 0 \\
0 & p - \varepsilon_{\Lambda} & 0 & 0 \\
0 & 0 & p - \varepsilon_{\Lambda} & 0 \\
0 & 0 & p - \varepsilon_{\Lambda}
\end{pmatrix}$$

$$p_{\Lambda} = -\varepsilon_{\Lambda}$$

Подобным образом:  $p_{\Lambda}=w \varepsilon_{\Lambda}$ , где w — параметр уравнения состояния темной энергии

## Уравнения Фридмана

$$\begin{cases} \frac{\dot{a}^2 + kc^2}{a^2} = \frac{8\pi G}{3c^2} (\varepsilon + \varepsilon_{\Lambda}) \\ \frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4\pi G}{c^2} \left( \frac{\varepsilon + \varepsilon_{\Lambda}}{3} + p + p_{\Lambda} \right) \end{cases}$$

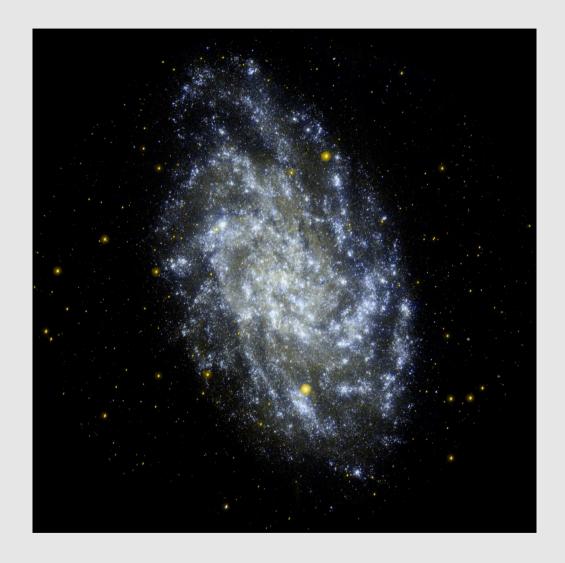
А. А. Фридман, 1922 г.

Если  $arepsilon_{\Lambda}=0$ , то p>0,  $\ddot{a}<0$  — нет статического решения

При 
$$\varepsilon_{\Lambda}=(\varepsilon+3p)/2$$
 —  $\ddot{a}=0$ ,  $\dot{a}=0$ ,  $a=const$ 

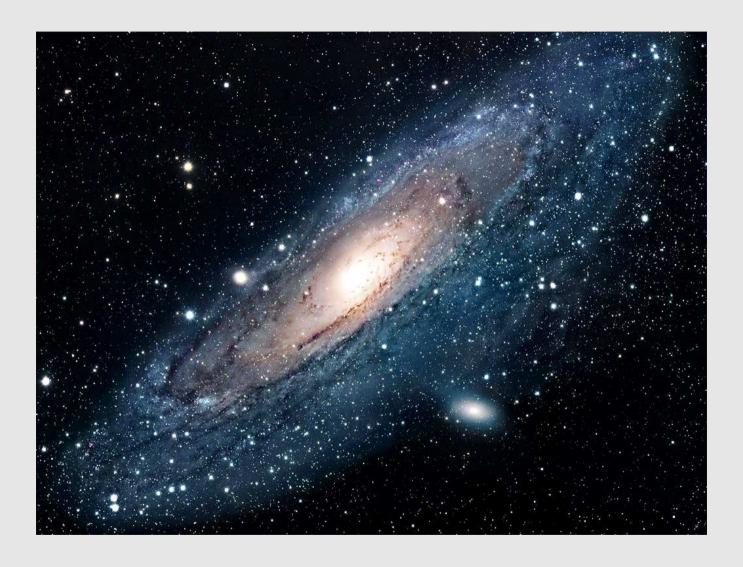
- для этого  $\Lambda$  и была введена изначально Эйнштейном
- например, В. Паули «Теория относительности», (1921-1991) «звездная система»

# Галактики



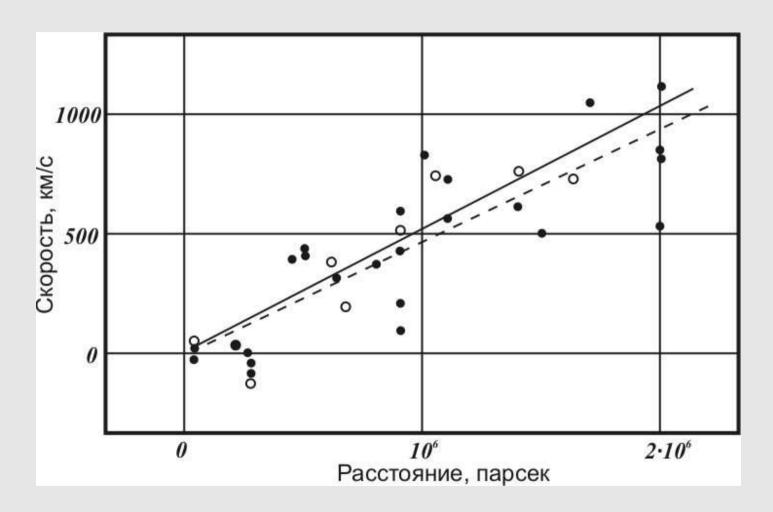
M33 — К. Лундмарк, 1920

### Галактики



M31, цефеиды — Э. Хаббл, 1923–1924

# Расширение Вселенной



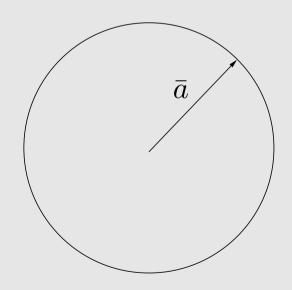
Э. Хаббл, 1929

## Расширение Вселенной

Пусть  $arepsilon_{\Lambda}=0$ , p=0 и  $arepsilon=
ho c^2$ , тогда:

$$\frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4}{3}\pi G\rho$$

$$\ddot{a} = -\frac{4\pi G\rho a^3}{3a^2} = -G\frac{M}{a^2}, \quad M = \frac{4}{3}\pi\rho a^3$$



В прошлом — сингулярность.

# Критическая плотность

#### В будущем:

$$v_c^2 = 2G\frac{M}{a}$$

C другой стороны  $v=H_0a$ . Пусть  $v=v_c$ ,  $\rho=\rho_c$ :

$$H_0^2 a^2 = 2G \frac{M}{a}, \qquad H_0^2 = 2G \frac{4}{3} \pi \rho_c, \qquad \rho_c = \frac{3H_0^2}{8\pi G}$$

$$\Omega_m = \frac{\rho}{\rho_c}$$

$$\begin{cases} \Omega_m>1, & k>0, & \text{— расширение сменяется сжатием} \\ \Omega_m<1, & k<0, & \text{— неограниченное расширение} \\ \Omega_m=1, & k=0, & \text{— неограниченное расширениe} \end{cases}$$

## Уравнения Фридмана

$$-\frac{3kc^2}{8\pi Ga^2} + \varepsilon_m + \varepsilon_\gamma + \varepsilon_\Lambda = \rho_c c^2$$

$$\Omega_k = -\frac{3kc^2}{8\pi Ga^2\rho_c}, \quad \Omega_m = \varepsilon_m/\rho_c, \quad \Omega_\gamma = \varepsilon_\gamma/\rho_c, \quad \Omega_\Lambda = \varepsilon_\Lambda/\rho_c$$

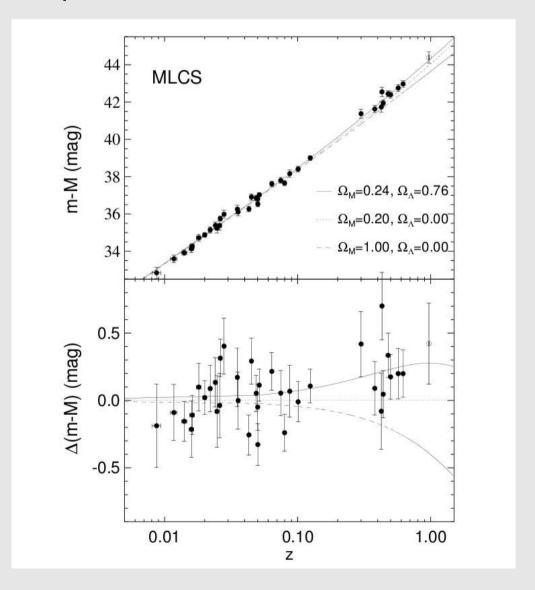
$$\begin{cases} \Omega_k + \Omega_m + \Omega_\gamma + \Omega_\Lambda = 1\\ \frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4\pi G\rho_c}{3c^2}(\Omega_m + \Omega_\gamma + (1+3w)\Omega_\Lambda) \end{cases}$$

$$\Omega_m \approx 0.3, \quad \Omega_\gamma \approx 0, \quad \Omega_m \approx 0.7, \quad w = -1$$

 $\ddot{a} > 0$  — ускорение

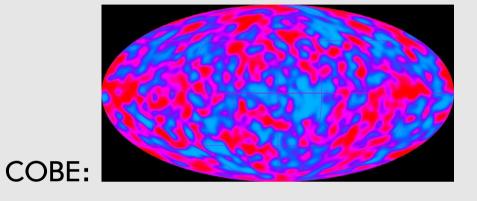
# Сверхновые Іа

ускорение, Риесс, и др., 1998:

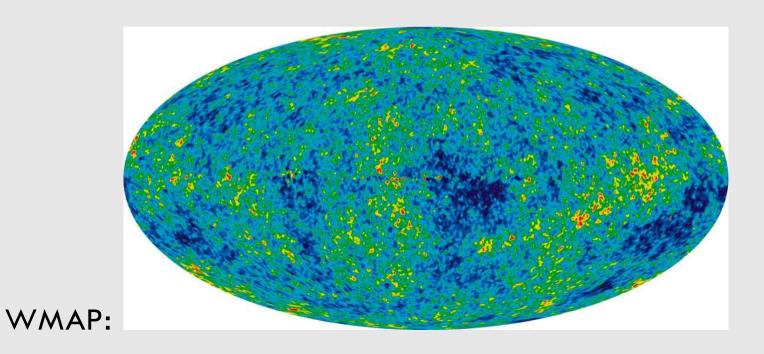


# Микроволновое фоновое излучение

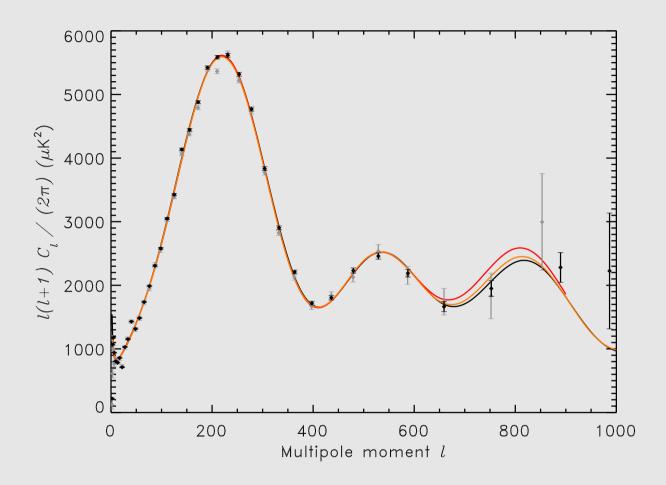




РЕЛИКТ-1:



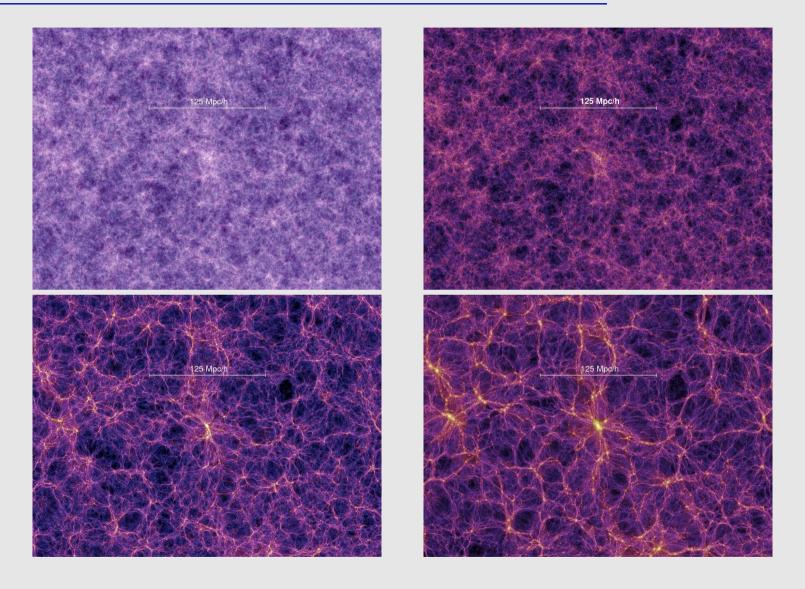
## Микроволновое фоновое излучение



3 года наблюдений WMAP, Spergel et al., 2006

$$\Omega_K = -0.01^{+0.016}_{-0.009}$$

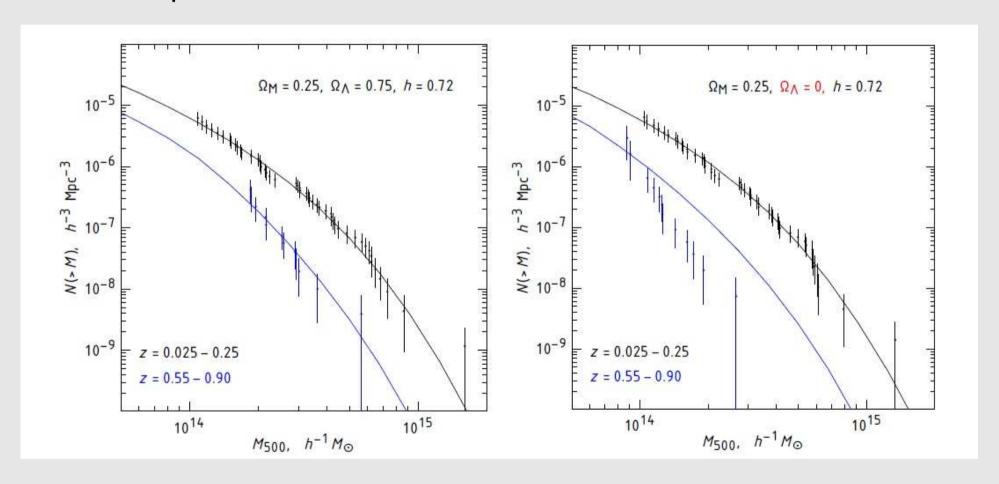
# Крупномасштабная стуктура Вселенной



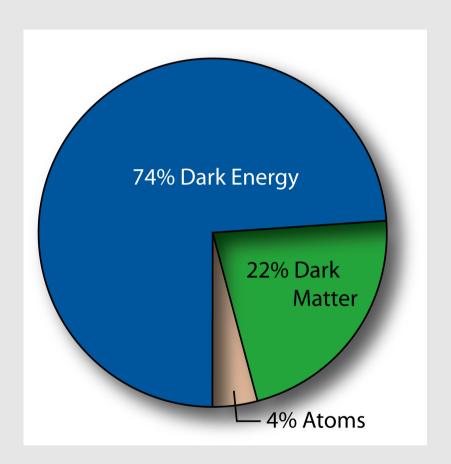
Моделирования тысячелетия (Millenium simulations), z=18.3, 5.7, 1.4, 0

#### Замедление скорости роста крупномасштабной структуры

#### Вихлинин и др., 2009:



## Космологические параметры



Spergel et al., 2006, astro-ph/0603449

# Инфляция

Пусть  $\varepsilon=0$ ,  $\varepsilon_{\Lambda}>0$ , тогда:

$$\frac{\ddot{a}}{a} = \frac{8\pi G}{3c^2} \varepsilon_{\Lambda} = \frac{\Lambda}{c^2}$$

$$\ddot{a} = \frac{\Lambda}{c^2} a$$

$$a = e^{H_{\Lambda}t}, \quad H_{\Lambda} = \sqrt{\frac{\Lambda}{c^2}}$$

## Инфляция

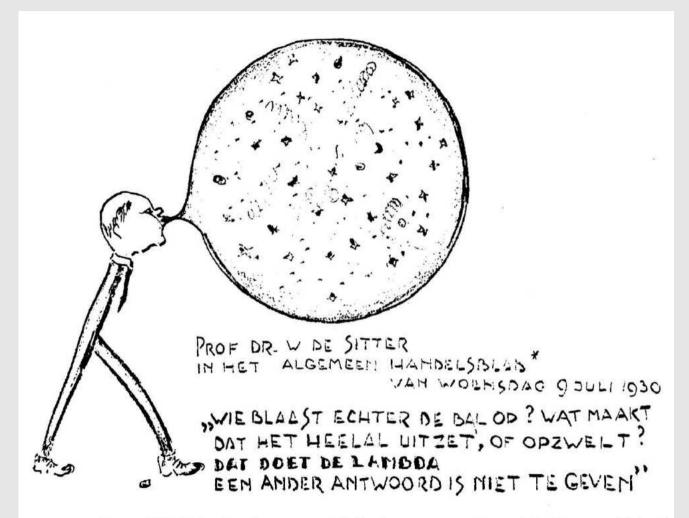
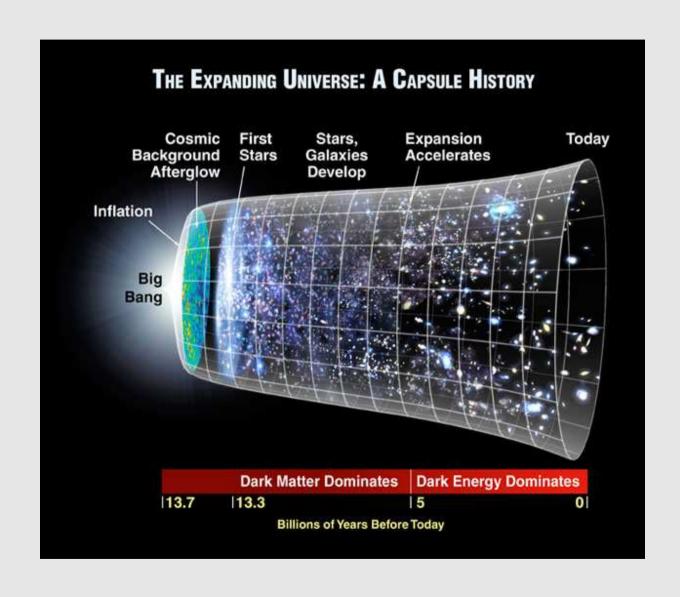


Figure 5.2. This sketch appeared following an interview of de Sitter published in a Dutch newspaper. The quote is translated by van der Laan as: "What, however, blows up the ball? What makes the universe expand or swell up? That is done by the Lambda. Another answer cannot be given."



К. Птолемей, ок. 130-150 гг.:

