

Лекция 3

Метрика Фридмана-Робертсона-Уокера. Однородные и изотропные космологические модели с космологическим членом и без.
Космологические горизонты, красное смещение.

Космологический принцип и смысл однородности и изотропии

- Предполагаем, что Вселенная заполнена идеальной (без вязкости, многокомпонентной)

космологической жидкостью

В сопутствующей системе

$$\hat{T} = \begin{pmatrix} \rho & & & \\ & p & & \\ & & p & \\ & & & p \end{pmatrix} = \sum_i \hat{T}_i \quad (3.1)$$

- *Космологический принцип:* Вселенная изотропна и однородна: космологическая жидкость однородна и геометрия однородна (скаляр кривизны).

- Смысл однородности.

Multifinger time – многонаправленное время – набор пространственно-подобных поверхностей, перенумерованных параметром t .

Через каждое событие проходит гиперповерхность однородности.

- Через каждое событие проходит гиперповерхность изотропии.

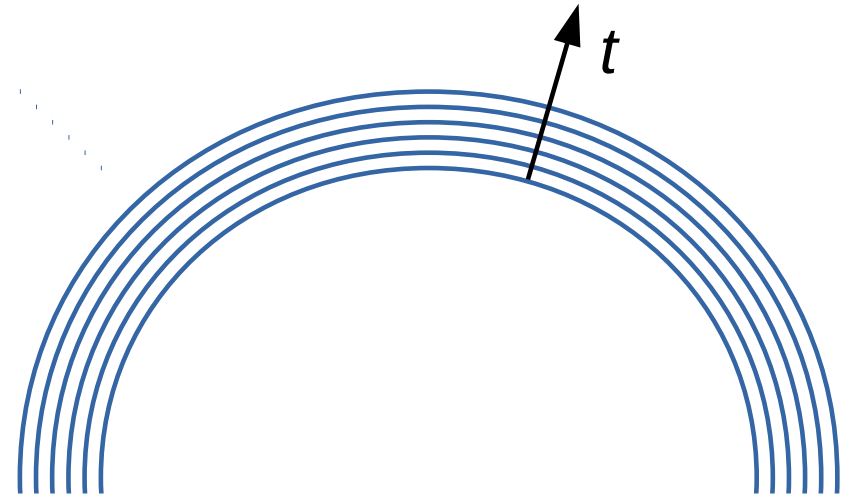
- Изотропия на пространственной гиперповерхности влечет однородность на той же поверхности.

Доказательство: Если бы не было однородности, на поверхности возникли бы градиенты, нарушающие изотропию.

- На гиперповерхностях однородности космологическая жидкость должна покоиться (иначе – анизотропия). \Rightarrow

Если все пространство-время разложено на систему

поверхностей однородности, то имеет естественную сопутствующую космологическую систему отсчета, связанную с покоящейся космологической жидкостью.



Дополнительное чтение: Ч.Мизнер, К.Торн, Дж.Уилер. Гравитация, Т.2., §27.2 – §27.5.

Однородные и изотропные трехмерные пространства

Однородных и изотропных трехмерных пространств всего три: евклидово пространство, трехмерная сфера, трехмерная псевдосфера.

Евклидово трехмерное пространство пространство (3-плоскость)

Есть такая система координат, что во всем пространстве

$$dl^2 = (dx^1)^2 + (dx^2)^2 + (dx^3)^2 \quad (3.2)$$

3-сфера

Фиктивное 4-мерное евклидово пространство:

$$ds^2 = (dy^1)^2 + (dy^2)^2 + (dy^3)^2 + (dy^4)^2 \quad (3.3)$$

Уравнение 3-сферы:

$$(y^1)^2 + (y^2)^2 + (y^3)^2 + (y^4)^2 = a^2 \quad (3.4)$$

Описывается тремя параметрами:

$$\begin{aligned} y^1 &= a \cos \chi \\ y^2 &= a \sin \chi \cos \theta \\ y^3 &= a \sin \chi \sin \theta \cos \varphi \\ y^4 &= a \sin \chi \sin \theta \sin \varphi \end{aligned} \quad (3.5)$$

$$dl^2 = a^2[d\chi^2 + \sin^2 \chi(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2)] \star \quad (3.6)$$

★ Упражнение: попробуйте отгадать параметризацию 4-х мерной сферы в 5-мерном пространстве и выражение для элемента длины на 4-х мерной сфере.

В квадратных скобках – метрика единичной 3-сферы, никаких упоминаний фиктивного 4-мерного пространства (y^1, y^2, y^3, y^4) нет.

3-псевдосфера (гиперболоид) Фиктивное 4-мерное псевдоевклидово пространство:

$$ds^2 = (dy^1)^2 - (dy^2)^2 - (dy^3)^2 - (dy^4)^2 \quad (3.7)$$

3-псевдосфера – это сфера в 4-пространстве Минковского:

$$(y^1)^2 - (y^2)^2 - (y^3)^2 - (y^4)^2 = a^2, \quad y^1 > 0 \quad (3.8)$$

$$\begin{aligned} y^1 &= a \operatorname{ch} \chi \\ y^2 &= a \operatorname{sh} \chi \cos \theta \\ y^3 &= a \operatorname{sh} \chi \sin \theta \cos \varphi \\ y^4 &= a \operatorname{sh} \chi \sin \theta \sin \varphi \end{aligned} \quad (3.9)$$

$$dl^2 = a^2[d\chi^2 + \operatorname{sh}^2 \chi(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2)] \star \quad (3.10)$$

Как понять, что эти пространства однородны? Для 3-сферы, 3-плоскости и 3-псевдосферы

$$R_{ijkl} = \frac{\varkappa}{a^2}(\gamma_{ik}\gamma_{jl} - \gamma_{il}\gamma_{jk}) \quad (3.11)$$

$$\varkappa = \begin{cases} +1 & - & 3\text{-сфера} \\ 0 & - & 3\text{-плоскость} \\ -1 & - & 3\text{-псевдосфера} \end{cases} \quad (3.12)$$

Проверяется прямым вычислением, или в ковариантном формализме: см. Robert M. Wald, General Relativity Sec. 5.1, p. 91.

$$R_{ij} = 2 \frac{\varkappa}{a^2} \gamma_{ij} \star \quad (3.13)$$

$$R = 6 \frac{\varkappa}{a^2} \star \quad (3.14)$$

Скаляр кривизны всюду одинаков – пространства постоянной кривизны.

Метрика Фрийдмана-Робертсона-Уокера (FRW)

$$ds^2 = dt^2 - a^2(t)\gamma_{ij}dx^i dx^j \quad (3.15)$$

γ_{ij} – метрика одного из однородных 3-пространств. Для сферы и псевдосферы можно взять метрику единичных сфер.

Для 3-плоскости физ. смысл имеет только $a(t_1)/a(t_2)$

$$\hat{g} = \left(\begin{array}{c|c} 1 & \\ \hline & a^2(t)\hat{\gamma} \end{array} \right) \quad (3.16)$$

Только в рамках модели FRW космологическое время приобретает смысл!

Метрика FRW – сопутствующая система отсчета космологической жидкости

FRW система отсчета связана с свободной неподвижной космологической жидкостью

$$\frac{du^\mu}{ds} + \Gamma_{\nu\lambda}^\mu u^\nu u^\lambda = 0 \quad (3.17)$$

$$\Gamma_{\nu\lambda}^\mu = \frac{1}{2}g^{\mu\sigma}(\partial_\nu g_{\lambda\sigma} + \partial_\lambda g_{\nu\sigma} - \partial_\sigma g_{\nu\lambda}) \quad (3.18)$$

$$\Gamma_{00}^0 = 0; \quad \Gamma_{0i}^0 = 0; \quad \Gamma_{00}^i = 0 \quad \star \quad (3.19)$$

$$\Gamma_{0j}^i = \delta_j^i \frac{\dot{a}}{a} \quad \star \quad (3.20)$$

$$\Gamma_{ij}^0 = a\dot{a}\gamma_{ij} \quad \star \quad (3.21)$$

$$\Gamma_{jk}^i = {}^{(3)}\Gamma_{jk}^i \quad \star \quad (3.22)$$

$$u^0 = \frac{dx^0}{ds} = \frac{dt}{dt} = 1; \quad u^i = \frac{dx^i}{ds} = 0 \quad (3.23)$$

$$\forall \mu : \frac{du^\mu}{ds} = 0; \quad \Gamma_{00}^\mu = 0 \Rightarrow \quad (3.24)$$

уравнение (3.17) удовлетворено.

FRW система отсчета связана со свободными частицами.

Уравнение Фрийдмана

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2}g_{\mu\nu}R = 8\pi G(\Lambda g_{\mu\nu} + T_{\mu\nu}) \quad (3.25)$$

$$R_{\mu\nu} = \partial_\lambda \Gamma_{\mu\nu}^\lambda - \partial_\mu \Gamma_{\nu\lambda}^\lambda + \Gamma_{\mu\nu}^\lambda \Gamma_{\lambda\sigma}^\sigma - \Gamma_{\mu\sigma}^\lambda \Gamma_{\lambda\nu}^\sigma \quad (3.26)$$

$$R_{00} = -\partial_0 \Gamma_{0\lambda}^\lambda - \Gamma_{0\sigma}^\lambda \Gamma_{0\lambda}^\sigma = -3\frac{\ddot{a}}{a} \quad \star \quad (3.27)$$

$$\boxed{R_{00} = -3\frac{\ddot{a}}{a}} \quad (3.28)$$

$$R_{0i} = \partial_j \Gamma_{0i}^j - \partial_0 \Gamma_{i\lambda}^\lambda + \Gamma_{0i}^\lambda \Gamma_{\lambda\sigma}^\sigma - \Gamma_{0\sigma}^\lambda \Gamma_{\lambda i}^\sigma = 0 \quad \star \quad (3.29)$$

$$\begin{aligned}
R_{ij} &= \partial_\lambda \Gamma_{ij}^\lambda - \partial_i \Gamma_{j\lambda}^\lambda + \Gamma_{ij}^\lambda \Gamma_{\lambda\sigma}^\sigma - \Gamma_{i\sigma}^\lambda \Gamma_{\lambda j}^\sigma = \\
&\quad \partial_0 \Gamma_{ij}^0 + \partial_k \Gamma_{ij}^k \\
&\quad - \partial_i \Gamma_{j0}^0 - \partial_i \Gamma_{jl}^l \\
&\quad + (\Gamma_{ij}^0 \Gamma_{0\sigma}^\sigma + \Gamma_{ij}^k \Gamma_{k\sigma}^\sigma) \\
&\quad - (\Gamma_{ik}^0 \Gamma_{0j}^k + \Gamma_{i0}^k \Gamma_{jk}^0 + \Gamma_{il}^k \Gamma_{jk}^l) = \\
&= \partial_0 \Gamma_{ij}^0 + \Gamma_{ij}^0 \Gamma_{0\sigma}^\sigma - \Gamma_{ik}^0 \Gamma_{0j}^k - \Gamma_{i0}^k \Gamma_{jk}^0 + {}^{(3)}R_{ij} = \\
&= (a\ddot{a} + 2\dot{a}^2) \gamma_{ij} + {}^{(3)}R_{ij} = \\
&= \left\langle {}^{(3)}R_{ij} = 2 \frac{\varkappa}{r^2} \gamma_{ij}; \quad r \equiv 1; \quad \varkappa = +1, 0, -1 \right\rangle = \\
&= (a\ddot{a} + 2\dot{a}^2 + 2\varkappa) \gamma_{ij} \quad (3.30)
\end{aligned}$$

$$\boxed{R_{ij} = (a\ddot{a} + 2\dot{a}^2 + 2\varkappa) \gamma_{ij}} \quad (3.31)$$

$$\begin{aligned}
R &= g^{\mu\nu} R_{\mu\nu} = g^{00} R_{00} + g^{ij} R_{ij} = \\
&= \left\langle \text{считается элементарно} \right\rangle = -6 \left(\frac{\ddot{a}}{a} + \frac{\dot{a}^2}{a} + \frac{\varkappa}{a^2} \right) \Rightarrow \\
&\quad (3.32)
\end{aligned}$$

00-компонента уравнений Эйнштейна:

$$R_{00} - \frac{1}{2} g_{00} R = 3 \left(\frac{\dot{a}^2}{a^2} + \frac{\varkappa}{a^2} \right) \quad (3.33)$$

Покоящаяся материя:

$$T_{00} = \rho; \quad g_{00} \Lambda = \Lambda \Rightarrow \quad (3.34)$$

Уравнение Фридмана (с Λ -членом)

$$\boxed{\left(\frac{\dot{a}}{a} \right)^2 = \frac{8\pi}{3} G(\rho + \Lambda) - \frac{\varkappa}{a^2}} \quad (3.35)$$

Как меняется ρ в зависимости от t и a ?

$$\nabla_\mu T^{\mu\nu} = 0 \quad (3.36)$$

$$\begin{aligned}
\nabla_\mu T^{\mu 0} &= \partial_\mu T^{\mu 0} + \Gamma_{\mu\sigma}^\mu T^{\sigma 0} + \Gamma_{\mu\sigma}^0 T^{\mu\sigma} = \\
&= \partial_0 T^{00} + \Gamma_{i0}^i T^{00} + \Gamma_{ij}^0 T^{ij} = \\
&= \left\langle T^{ij} = (p + \rho) u^i u^j - p g^{ij} = -p g^{ij} = \frac{1}{a^2} p \gamma^{ij} \right\rangle = \\
&= \dot{\rho} + 3 \frac{\dot{a}}{a} (\rho + p) = 0 \quad (3.37)
\end{aligned}$$

(Λ -член удовлетворяет ковариантное сохранение энергии-импульса тождественно).

Полная система уравнений изотропной космологии:

$$\left(\frac{\dot{a}}{a} \right)^2 = \frac{8\pi}{3} G(\rho + \Lambda) - \frac{\varkappa}{a^2} \quad (\text{уравнение Фридмана}) \quad (3.38)$$

$$\dot{\rho} + 3 \frac{\dot{a}}{a} (\rho + p) = 0 \quad (\text{ковариантное сохранение}) \quad (3.39)$$

$$p = p(\rho) \quad (\text{уравнение состояния}) \quad (3.40)$$

Решения уравнений изотропной однородной космологии

Решения для $\kappa = 0$

$$\left(\frac{\dot{a}}{a}\right)^2 = \frac{8\pi}{3}G(\rho + \Lambda) \quad (3.41)$$

Нерелятивистская пыль, без Λ -члена

Уравнение состояния:

$$p = 0 \quad (3.42)$$

Из (3.39):

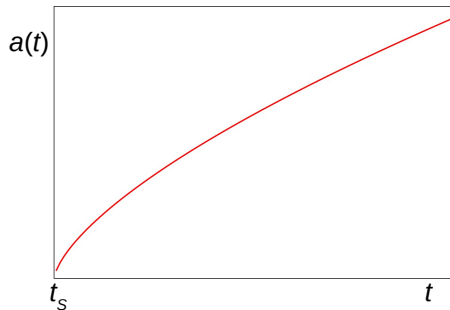
$$\frac{\dot{\rho}}{\rho} = -3\frac{\dot{a}}{a} \Rightarrow d(\ln \rho) = d(\ln a^{-3}) \Rightarrow \quad (3.43)$$

$$\rho = \frac{\text{const}}{a^3} \quad (\text{сохранение числа частиц}) \quad (3.44)$$

Из (3.41):

$$\left(\frac{\dot{a}}{a}\right)^2 = \frac{\text{const}}{a^3} \Rightarrow a(t) = \text{const}'(t - t_s)^{2/3} \quad (3.45)$$

При $t = t_s$ $a(t) = 0$ – сингулярность.



Будем полагать $t_s = 0$:

$$a(t) = \text{const } t^{2/3} \quad (3.46)$$

$$\rho = \frac{\text{const}}{t^2} \quad (3.47)$$

В момент сингулярности пространство было плоским и *бесконечным*, плотность была бесконечной.

Постоянную в (3.47) можно найти:

$$\frac{\dot{a}}{a} = \frac{2}{3} \frac{1}{t} \Rightarrow \rho = \frac{3}{8\pi G} \left(\frac{\dot{a}}{a}\right)^2 = \frac{1}{6\pi G} \frac{1}{t^2} \quad (3.48)$$

Постоянная Хаббла:

$$H(t) = \frac{\dot{a}}{a} \quad (3.49)$$

$1/H$ во всех моделях порядка возраста Вселенной (от сингулярности!)

В частности, в модели пыли

$$H(t) = \frac{2}{3} \frac{1}{t}, \quad t = \frac{2}{3} \frac{1}{H(t)} \quad (3.50)$$

Современное (t_0) значение постоянной Хаббла:

$$H_0 \equiv H(t_0) = h \times 100 \frac{\text{км/с}}{\text{Мпк}}, \quad h = 0.6774 \pm 0.0046 \quad (3.51)$$

$$t_0 \approx 3.0 \cdot 10^{17} \text{ sec} \approx 9.6 \cdot 10^9 \text{ years} \star \quad (3.52)$$

Космологический горизонт

Конформное время.

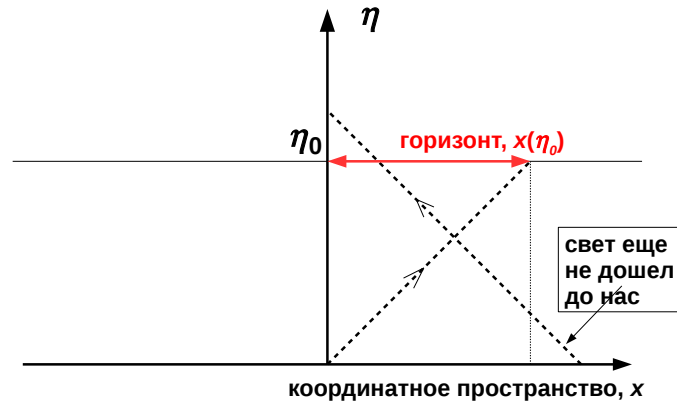
$$ds^2 = dt^2 - a^2(t)\delta_{ij}dx^i dx^j = a^2(t)(d\eta^2 - \delta_{ij}dx^i dx^j) \quad (3.53)$$

– конформно-плоская метрика.

$$d\eta = dt/a(t) \quad (3.54)$$

Для плоской модели с пылью:

$$\eta(t) = \int_0^t \frac{dt}{a(t)} = \int_0^t \frac{dt}{\text{const} \cdot t^{2/3}} = \frac{3}{\text{const}} \cdot t^{1/3} \quad (3.55)$$



Светоподобные геодезические: $ds^2 = 0 \Rightarrow$

$$d\eta^2 = \delta_{ij}dx^i dx^j = dx^2 \Rightarrow d\eta = |dx| \Rightarrow \quad (3.56)$$

$$x(\eta_0) = \eta_0 = \eta(t_0) \quad (3.57)$$

$$\begin{aligned} l_H(t_0) &= a(t_0)x(\eta_0) = a(t_0)\eta(t_0) = \\ &= a(t_0) \int_0^{t_0} \frac{dt}{a(t)} = \text{const} \cdot t_0^{2/3} \int_0^{t_0} \frac{dt}{\text{const} \cdot t^{2/3}} = 3t_0 = \\ &= 28.8 \cdot 10^9 \text{ св. лет} = \frac{2}{H(t_0)} \quad (3.58) \end{aligned}$$

($t_0 \sim 9.6 \cdot 10^9$ св. лет – много меньше горизонта!)

Красное смещение

Эволюция свободного электромагнитного поля

$$S = -\frac{1}{4} \int d^4x \sqrt{-g} F^{\nu\rho} F_{\nu\rho} \quad (3.59)$$

$$F_{\mu\nu} = \nabla_\mu A_\nu - \nabla_\nu A_\mu = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu \quad (3.60)$$

$$S = -\frac{1}{4} \int d^4x \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\lambda\rho} F_{\mu\lambda} F_{\nu\rho} \quad (3.61)$$

В конформно-плоской метрике

$$ds^2 = a^2(\eta)[d\eta^2 - \delta_{ij}dx^i dx^j] \quad (3.62)$$

Имеем

$$g_{\mu\nu}(\eta) = a^2(\eta)\eta_{\mu\nu} \quad (3.63)$$

$$g^{\mu\nu}(\eta) = \frac{1}{a^2(\eta)}\eta^{\mu\nu} \quad (3.64)$$

$$\sqrt{-g} = a^4 \quad (3.65)$$

Из (3.61):

$$\begin{aligned} S &= -\frac{1}{4} \int d^4x a^4 \frac{1}{a^4} \eta^{\mu\nu} \eta^{\lambda\rho} F_{\mu\lambda} F_{\nu\rho} = \\ &= -\frac{1}{4} \int d^4x \eta^{\mu\nu} \eta^{\lambda\rho} F_{\mu\lambda} F_{\nu\rho} \quad (3.66) \end{aligned}$$

– электромагнитное поле конформно-инвариантно. Плоская волна в (η, x^i) -пространстве распространяется как в пространстве Минковского:

$$A_{\mu}^{(\alpha)} = e_{\mu}^{(\alpha)} \exp[i(|k|\eta - \mathbf{k}\mathbf{x})] \quad (3.67)$$

$|k|$ – не частота, и \mathbf{k} – не волновой вектор в физическом пространстве!

Но можно перейти к физическим величинам:

$$\Delta\eta = \frac{2\pi}{k} \text{ – конформный период,} \\ \text{не зависит от времени} \quad (3.68)$$

$$\Delta T(t) = a(t)\Delta\eta \text{ – физический период,} \\ \text{растет пропорционально } a(t) \quad (3.69)$$

$$\omega(t) = \frac{2\pi}{\Delta T(t)} = \frac{2\pi}{a(t)\Delta\eta} = \frac{k}{a(t)} \text{ – физическая частота,} \\ \text{падает обратно пропорционально } a(t) \quad (3.70)$$

Эволюция скорости свободных частиц

Координатная скорость частицы отлична от нуля:

$$u^i = \frac{dx^i}{ds} \neq 0 \quad (3.71)$$

Физическая скорость частицы:

$$dX^i = a(t)dx^i \Rightarrow U^i = \frac{dX^i}{ds} = a(t)u^i \quad (3.72)$$

$$\frac{du^{\mu}}{ds} + \Gamma_{\nu\lambda}^{\mu} u^{\nu} u^{\lambda} = 0 \Rightarrow \backslash \Gamma_{jk}^i = 0 \backslash \Rightarrow \quad (3.73)$$

$$\frac{du^i}{ds} + 2\Gamma_{0j}^i u^0 u^j = 0 \quad (3.74)$$

$$\frac{du^i}{ds} + 2\frac{\dot{a}}{a} \frac{dt}{ds} u^i = 0 \quad (3.75)$$

$$\frac{du^i}{ds} = \frac{dt}{ds} \frac{du^i}{dt} = \frac{dt}{ds} \frac{d}{dt} \left(\frac{U^i}{a} \right) = \frac{dt}{ds} \left(\frac{dU^i}{dt} \frac{1}{a} - \frac{\dot{a}}{a^2} U^i \right) \quad (3.76)$$

$$\frac{dt}{ds} \left(\frac{dU^i}{dt} \frac{1}{a} - \frac{\dot{a}}{a^2} U^i \right) + 2\frac{\dot{a}}{a} \frac{dt}{ds} \frac{1}{a} U^i = 0 \quad (3.77)$$

$$\frac{dU^i}{dt} = -\frac{\dot{a}}{a} U^i \quad (3.78)$$

$$\frac{dU^i}{U^i} = -\frac{da}{a} \Rightarrow U^i = \frac{\text{const}}{a(t)} = U^i(t_i) \frac{a(t_i)}{a(t)} \quad (3.79)$$

Скорость (и импульс $p_i = mU_i$, но не энергия!) массивных частиц падает как $a(t)$.

Красное смещение z определяется через изменение частоты света:

$$\frac{\omega_i}{\omega_0} = 1 + z(t_i) = \frac{a(t_0)}{a(t_i)} \Rightarrow \quad (3.80)$$

$$\boxed{z(t_i) = \frac{a(t_0)}{a(t_i)} - 1} \quad (3.81)$$

Закон Хаббла

t_i близко в прошлом к t_0

$$\begin{aligned} a(t_i) &= a(t_0) + (t_i - t_0)\dot{a}(t_0) = \\ &= a(t_0) \left[1 - (t_0 - t_i) \frac{\dot{a}(t_0)}{a(t_0)} \right] = \\ &= a(t_0) [1 - (t_0 - t_i) H_0] \quad (3.82) \end{aligned}$$

$$z(t_i) = \frac{a(t_0)}{a(t_i) [1 - (t_0 - t_i) H_0]} - 1 \cong (t_0 - t_i) H_0 \quad (3.83)$$

Но $t_0 - t_i = r \Rightarrow$

$$z(t_i) = r H_0 \quad (3.84)$$

Космологическое красное смещение – не Доплеровское!

$$ds^2 = dt^2 - a^2(t) dl^2 \quad (3.85)$$

Поместим себя в $l = 0$, момент времени t_0 .

Физическое расстояние до точки на координатном расстоянии l

$$r(t_0) = a(t_0) l \quad (\text{это точное равенство}) \quad (3.86)$$

$$\dot{r}(t_0) = v(t_0) = \dot{a} l \quad (3.87)$$

– скорость может быть сколь угодно велика при достаточно большом l !

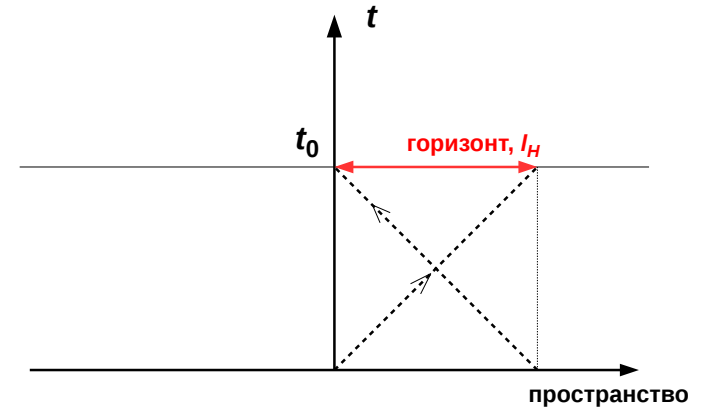
Эффект Доплера не описывает такую ситуацию.

Но эффект Доплера для малых v есть:

$$\frac{\Delta\omega}{\omega} = \frac{v}{c} \equiv v = \dot{a} l = \frac{\dot{a}}{a} a l = H r \quad (3.88)$$

Для малых расстояний космологическое красное смещение выглядит как смещение Доплера.

Как мы видим горизонт?



Для горизонта $t_i = 0 \Rightarrow$

$$z(0) = \frac{a(t_0)}{a(0)} - 1 = \frac{a(t_0)}{0} - 1 = \infty \quad (3.89)$$

Горизонт виден при бесконечном красном смещении – как бы удаляющийся со скоростью света

Ультррелятивистское вещество, плоская вселенная

$$p = \frac{1}{3}n\langle \mathbf{vP} \rangle - \text{для любого газа} \quad (3.90)$$

Ультррелятивистский (УР) газ:

$$E^2 = m^2 + P^2 \approx P^2 \Rightarrow P \cong E, \quad v \cong 1 \Rightarrow \quad (3.91)$$

$$p = \frac{1}{3}nE = \frac{1}{3}\rho \quad (3.92)$$

$$\boxed{p = \frac{1}{3}\rho} \quad (3.93)$$

Как ρ зависит от a ?

$$\dot{\rho} + 3\frac{\dot{a}}{a}(\rho + p) = 0 \quad (\text{сохр. ТЭИ}) \quad (3.94)$$

$$\frac{d\rho}{\rho + p} = -3d(\ln a) \quad (3.95)$$

$$\boxed{\rho = \frac{\text{const}}{a^4}} \quad (3.96)$$

(не $1/a^3$!)

$$\left(\frac{\dot{a}}{a}\right)^2 = \frac{8\pi}{3}G\rho = \frac{\text{const}}{a^4} \quad (3.97)$$

$$\boxed{a(t) = \text{const}'t^{1/2}} \quad (3.98)$$

$$H(t) = \frac{\dot{a}}{a} = \frac{1}{2t} \quad (3.99)$$

(для пыли было $\frac{2}{3t}$)

$$\rho = \frac{3}{8\pi G} \left(\frac{\dot{a}}{a}\right)^2 = \frac{3}{32\pi G t^2} \quad (3.100)$$

Горизонт:

$$l_H(t) = a(t) \int_0^t \frac{dt}{a(t)} = 2t = \frac{1}{H(t)} \quad (3.101)$$

(для пыли $2/H(t)$)

Вакуум и де-Ситтеровское плоское решение

Никакой материи кроме Λ -члена.

$$\left(\frac{\dot{a}}{a}\right)^2 = \frac{8\pi}{3}G\Lambda, \quad \Lambda = \text{const} \geq 0 \quad (3.102)$$

В плоском случае для $\Lambda < 0$ решения нет!

$$\frac{\dot{a}}{a} = (\pm) \sqrt{\frac{8\pi}{3}G\Lambda} = (\pm)H_{dS} \Rightarrow \quad (3.103)$$

$$a(t) = \text{const} \times e^{H_{dS}t} \quad (3.104)$$

Сингулярности нет. Космологический горизонт $= +\infty$ (тоже нет).

Λ ведет себя как плотность вакуума:

$$\dot{\rho} + 3\frac{\dot{a}}{a}(\rho + p) = 0 \Rightarrow \setminus p = -\rho \setminus \Rightarrow \dot{\rho} = 0 \quad (3.105)$$

Плотность постоянна (что и ожидается от вакуума).