

# 红移

对光而言:  $E \propto a(t)^{-1}$

$$\downarrow$$

$$\lambda \propto a(t)$$

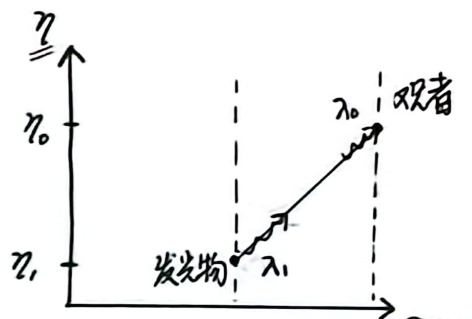
光一边传播, 一边被"拉长" (源于宇宙膨胀)

• conformal time  $\eta$

$$d\eta = \frac{dt}{a(t)}$$

$$ds^2 = -dt^2 + a^2(t) dl^2$$

$$= a^2(t) \left( -\frac{dt^2}{a^2(t)} + dl^2 \right)$$

$$= a^2(\eta) (-d\eta^2 + dl^2)$$


注意:  $\eta_0 > \eta_1$

$$dl^2 = d\chi^2$$

space  $\chi$  (选取  $\theta, \varphi$ , 使光的测地线上  $\theta = \text{const}, \varphi = \text{const}.$ )

在宇宙膨胀下,  $\lambda_0 = \frac{a(t_0)}{a(t_1)} \lambda_1 > \lambda_1$  发出时的波长

定义红移  $z$

$$z = \frac{\lambda_0 - \lambda_1}{\lambda_1} \Rightarrow 1+z = \frac{a(t_0)}{a(t_1)} = \frac{1}{a(t_1)}$$

# 红移告诉我们什么?

告诉我们某个事件(发光的)发生于宇宙的什么时期.

eg.  $z=1 \rightarrow a(t) = \frac{1}{2}$  (宇宙 1/2 大的时候)

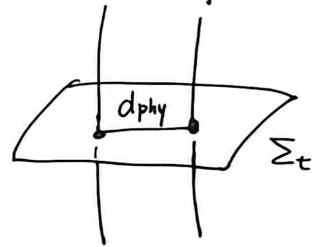
$z=2 \rightarrow a(t) = \frac{1}{3}$

事件发生的时期可用红移  $z$  来标记.

$z=1100$  : CMB

$z \approx 10$  : 第一个星系形成.

# \* 宇宙学观测中的距离.



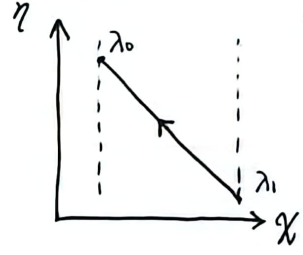
$d_{phy} = a(t)\chi$  可观测吗?

不可, 因为这两点是同一时间.

更具有实操意义的"距离"应考虑: ① 宇宙在膨胀

② 光的到达需要时间

# 光度距离



共动距离  $\chi(z) = \int_{\eta_1}^{\eta_0} d\eta = \int_{t_1}^{t_0} \frac{dt}{a(t)}$

利用  $1+z(t) = \frac{1}{a(t)} \Rightarrow dz = -\frac{\dot{a}}{a^2} dt = -H \frac{dt}{a}$

有  $\chi(z) = \int_{t_1}^{t_0} \frac{dt}{a(t)} = -\int_{z_1}^{z_0} \frac{dz}{H(z)} = \int_0^{z_1} \frac{dz}{H(z)}$

2.3 宇宙的动力学

舞台怎么动?

求解  $a(t)$

出发点:

$$G_{\mu\nu} = \frac{8\pi G}{c^4} T_{\mu\nu} \quad (\text{引力场方程})$$

有了FRW metric后,  
求  $G_{\mu\nu}$  只是技术难.

什么样的  $T_{\mu\nu}$   
与宇宙学原理自洽?

• 能动张量.

$$T_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} -\rho c^2 & & & \\ & P & & \\ & & P & \\ & & & P \end{pmatrix} \quad \begin{matrix} * SO(3) \\ \text{各向同} \rightarrow V=0 \\ \rightarrow T_{ij}(\vec{x}=0) \\ \propto \delta_{ij} \propto g_{ij} \end{matrix}$$

$$T_{00} = \rho(t) c^2, \quad T_{ij} = P(t) g_{ij}(t, \vec{x})$$

↑ 均匀

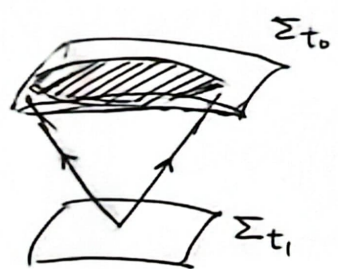
↑ 升指标

$$T^0_0 = -\rho c^2, \quad T^i_j = P(t) \delta^i_j$$

$$T^\mu_\nu = g^{\mu\lambda} T_{\lambda\nu} = \begin{pmatrix} -\rho c^2 & & & \\ & P & & \\ & & P & \\ & & & P \end{pmatrix} \quad \text{理想流体}$$

$$T_{\mu\nu} = \left( \rho + \frac{P}{c^2} \right) U_\mu U_\nu + P g_{\mu\nu}$$

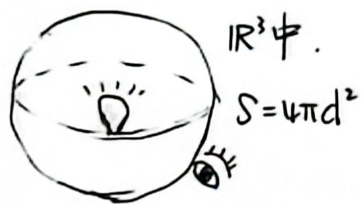
↑ 观者与流体的相对四速



$L$ : 单位时间发先物发出的能量  
 $F$ : 单位时间, 单位面积观察者接收到的能量.

考虑:

- ①  $S = 4\pi a^2(t_0) S_k^2(x)$
- ② 接收时, 能量衰减为  $\frac{a(t_0)}{a(t)}$  倍, 即  $\frac{1}{1+z}$  倍.
- ③ 宇宙在膨胀导致接收率比起发射率下降了  $(1+z)^{-1}$



因此

$$F = \frac{L}{4\pi d_M^2 (1+z)^2} \equiv \frac{L}{4\pi d_L^2}$$

$a(t_0)=1$ ,  $d_M$  就是  $S_k(x)$

光度距离:

$$d_L(z) := (1+z) d_M(z)$$

↑ 依赖于  $k=0, \pm 1$  的

• 角直径距离

$$d_A(z) = \frac{d_M(z)}{1+z}$$



$$\delta\theta = \frac{D}{d_M(z)} \equiv \frac{D}{d_A(z)}$$

$a(t) = (1+z)^{-1}$

### 连续性方程

#### • 粒子数密度

粒子数四矢量流  $N^\mu$

↑ 三标量

$N^0$ : 粒子数密度(场)

↑ 三矢量

$N^i$ :  $x^i$  方向上的粒子数流

与流体共动的观者看到:

$$N^0 \neq 0$$

$$N^i = 0 \text{ (各向同)}$$

↓  
这里的流体一般

是要做  $T_{\mu\nu}$  候选者的, 故都是大尺度的“粒子”, 它们和膨胀宇宙是共动的.

$N^0 \equiv c \underbrace{n(t)}_{\text{均匀}}$  → “粒子(星系)的粒子数密度”

一般观者看到的:

$$N^\mu = n U^\mu$$

• 共动:  $U^\mu = (c, 0, 0, 0) \quad \checkmark$

• 一般:  $U^\mu = \gamma(c, v^i)$

↓ boost  $\bar{t}$ ,  $N^0 = c(\gamma n)$

$\gamma n = n$  (尺缩)

粒子数守恒:  $\partial_\mu N^\mu = 0 \text{ (SR)}$

$$\nabla_\mu N^\mu = 0 \text{ (GR)}$$

FRW metric 下,

$$\partial_\mu N^\mu = -\Gamma^\mu_{\mu\lambda} N^\lambda$$

↓  $N^i = 0$  (FRW metric 是共动的观者)

$$\frac{1}{c} \frac{dn}{dt} = -\Gamma^\mu_{\mu 0} n$$

$$= -\frac{3}{c} \dot{a} n$$

⇒  $n(t) \propto a^{-3}$  (膨胀导致粒子数密度 ↓)

#### • 能动张量

→ 弯曲时空中不复存在

诺特定理: 时空平移 → 守恒流  $\partial_\mu T^{\mu\nu} = 0$

( $\nu=0$  时间,  $\nu=i$  空间)

理想流体:

$$\partial_\mu T^{\mu\nu} = 0 \text{ (SR)}$$

↓

$$\nabla_\mu T^{\mu\nu} = 0 \text{ (GR)}$$

$$\nabla_\mu T^{\mu\nu}$$

$$= \nabla_\mu (g_{\rho\nu} T^{\mu\rho})$$

$$= T^{\mu\rho} \nabla_\mu g_{\rho\nu} + g_{\rho\nu} \nabla_\mu T^{\mu\rho}$$

$$= 0$$

$\nu=0$  的方程:

$$\partial_\mu T^{\mu 0} + \Gamma^\mu_{\mu\lambda} T^{\lambda 0} - \Gamma^\lambda_{\mu 0} T^{\mu\lambda} = 0$$

↓  $T^i_0 = 0$

$$\frac{1}{c} \frac{d(\rho c^2)}{dt} + \Gamma^\mu_{\mu 0} (\rho c^2) - \Gamma^\lambda_{\mu 0} T^{\mu\lambda} = 0$$

“能量守恒”

$$\Rightarrow \dot{\rho} + 3\frac{\dot{a}}{a}(\rho + P/c^2) = 0 \text{ 连续性方程 } \nu=0$$

宇宙学中的流律:  $\frac{P}{\rho c^2} = w$  (物态方程)

↓ 代入连续性方程

$$\frac{\dot{P}}{P} = -3(1+w) \frac{\dot{a}}{a} \Rightarrow P \propto a^{-3(1+w)}$$

物质:  $P \ll \rho \rightarrow w=0 \rightarrow P \propto a^{-3}$

辐射:  $P = \frac{1}{3}\rho \rightarrow w = \frac{1}{3} \rightarrow P \propto a^{-4}$

暗能量:  $P = -\rho \Rightarrow w = -1 \rightarrow P = \text{const.}$

• 物质:  $|P| \ll \rho c^2$  (非相对论性气体)

$$\rho \propto a^{-3}$$

$$\frac{E}{V} \begin{matrix} \rightarrow \text{const} \\ \rightarrow \propto a^3 \end{matrix}$$

① Baryons (重子)

核子、电子等普通物质。(和粒子物理不同)

② 暗物质

热门候选者: WIMPs, axions, PBH ...

↑ interaction

↓ weak      ↑ massive

• 辐射:  $P = \frac{1}{3}\rho c^2$  (相对论性)

$$\rho \propto a^{-4}$$

$$\frac{E}{V} \begin{matrix} \rightarrow \propto a^{-1} \\ \rightarrow \propto a^3 \end{matrix}$$

① 很轻的粒子 (早期的 SM 中的粒子)

② 光子

③ 中微子 (最初开始是物质)      ④ 引力子

• 暗能量:  $P = -\rho c^2$

如今的宇宙由 DE 主导。(但不清楚是什么...)

$$\rho \propto a^0 = \text{const.}$$

Q: 违背能量守恒?

A: 不! "能量守恒" 现在体现为  $\dot{\rho} + 3\frac{\dot{a}}{a}(\rho + \frac{P}{c^2}) = 0$

① 真空能

$$T_{\mu\nu}^{\text{vac}} = -P_{\text{vac}} c^2 g_{\mu\nu}$$

QFT 预测的太大了。

② 宇宙学常数

$$G_{\mu\nu} + \Lambda g_{\mu\nu} = \frac{8\pi G}{c^4} T_{\mu\nu}$$

↑  $\nabla^{\mu} g_{\mu\nu} = 0$

↘ 移项

$$T_{\mu\nu}^{(\Lambda)} = -\frac{\Lambda c^4}{8\pi G} g_{\mu\nu} \equiv -P_{\Lambda} c^2 g_{\mu\nu}$$

③ 暗能量

泛指 ~~w~~  $w \approx -1$

标准宇宙学模型:  $\Lambda$ CDM model

↑ DE      ↑ 冷暗物质  
速度不快

## 2.3.5 Friedmann Equations

$T_{\mu\nu}$  处理好了. 那么  $G_{\mu\nu}$  呢?

$$G_{\mu\nu} = R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R$$

↓ 省略

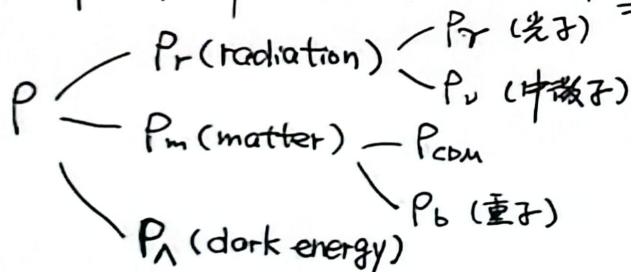
$$\begin{cases} G^0_0 = -\frac{3}{c^2} \left[ \left( \frac{\dot{a}}{a} \right)^2 + \frac{kc^2}{a^2 R_0^2} \right] \\ G^i_j = -\frac{1}{c^2} \left[ 2 \frac{\ddot{a}}{a} + \left( \frac{\dot{a}}{a} \right)^2 + \frac{kc^2}{a^2 R_0^2} \right] \delta^i_j \end{cases}$$

•  $G_{\mu\nu}$  和  $T_{\mu\nu}$  都准备好了, 考虑  $G^0_0 = \frac{8\pi G}{c^4} T^0_0$ , 有

$$\underbrace{\left( \frac{\dot{a}}{a} \right)^2}_{\text{★★★}} = \underbrace{\frac{8\pi G}{3} \rho}_{\downarrow T^0_0} - \frac{kc^2}{a^2 R_0^2} \quad (\text{Friedmann Eq.})$$

↑  $G^0_0$  牛顿宇宙学?

关于  $\rho$ : 全宇宙中各式各样的 (大尺度) 的能量密度之和.



• 考虑  $i, j$  分量.  $G^i_j = \frac{8\pi G}{c^4} T^i_j$ , 有

$$\frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4\pi G}{3} \left( \rho + \frac{3P}{c^2} \right) \quad \text{第 = F. Eq.}$$

\*:  $\frac{d}{dt}$  (第 - F. E) 配上连续性方程 ↗

## 第 - Friedmann Eq.

$$H^2 = \frac{8\pi G}{3} \rho - \frac{kc^2}{a^2 R_0^2}$$

↑ "物质"项

↑ 曲率项 (打破牛顿宇宙学局限)

critical density:

$$\rho_{c,0} = \frac{3H_0^2}{8\pi G}$$

dimensionless density parameter:

$$\Omega_{i,0} := \frac{\rho_{i,0}}{\rho_{c,0}} \quad (i = r, m, \Lambda, \dots)$$

↑ 很多文献喜欢丢掉

改写 Friedmann Eq.

$$\begin{aligned} \frac{H^2}{H_0^2} &= \frac{8\pi G}{3H_0^2} (\rho_r + \rho_m + \rho_\Lambda) - \frac{kc^2}{a^2 R_0^2 H_0^2} \\ &= \frac{8\pi G}{3H_0^2} \left( \rho_{r,0} a^{-4} + \rho_{m,0} a^{-3} + \rho_{\Lambda,0} \right) - \frac{kc^2}{a^2 R_0^2 H_0^2} \\ &= \Omega_{r,0} a^{-4} + \Omega_{m,0} a^{-3} + \Omega_\Lambda + \underbrace{\Omega_k a^{-2}}_{\downarrow} \\ &\stackrel{\text{漏掉 } 0}{=} \Omega_r a^{-4} + \Omega_m a^{-3} + \Omega_k a^{-2} + \Omega_\Lambda \quad \Omega_{k,0} = -\frac{kc^2}{R_0^2 H_0^2} \end{aligned}$$

取  $t = t_0$ ,

$$1 = \underbrace{\Omega_r + \Omega_m + \Omega_\Lambda + \Omega_k}_{\equiv \Omega_0} \rightarrow \Omega_k = 1 - \Omega_0$$

# 精确解

F. E. (单组分宇宙)

(考虑  $k=0$ )

$$H = H_0 \sqrt{\Omega_i} a^{-\frac{3(1+w_i)}{2}}, \quad i = r/m/\Lambda \dots$$

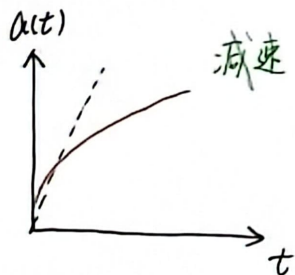
$$\Rightarrow \frac{\dot{a}}{a} = H_0 \sqrt{\Omega_i} a^{-\frac{3}{2}(1+w_i)}$$

• 物质宇宙 ( $w=0$ )

$$\frac{da}{dt} = H_0 \sqrt{\Omega_m} a^{-\frac{1}{2}}$$

$$d(a^{\frac{3}{2}}) = \frac{3}{2} H_0 \sqrt{\Omega_m} dt$$

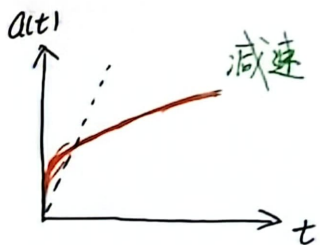
$$\Rightarrow a \propto t^{\frac{2}{3}}$$



• 辐射宇宙 ( $w=\frac{1}{3}$ )

$$\frac{da}{dt} = H_0 \sqrt{\Omega_r} a^{-1}$$

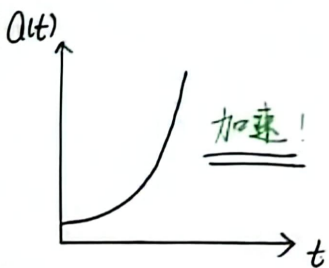
$$\Rightarrow a \propto t^{\frac{1}{2}}$$



• 暗能量宇宙 ( $w=-1$ )

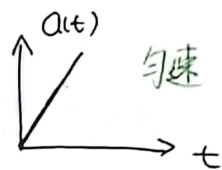
$$\frac{da}{dt} = H_0 \sqrt{\Omega_\Lambda} a$$

$$\Rightarrow a \propto e^{H_0 \sqrt{\Omega_\Lambda} t}$$



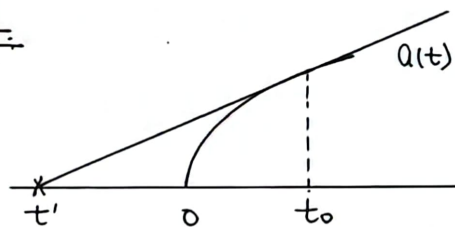
• 曲率宇宙 ( $k < 0 \Leftrightarrow \sqrt{\Omega_k} > 0$ )

$$a(t) \propto t$$



宇宙年龄问题

界限:



我觉得梁书的讨论不如 Baumann 的好。

$$t_0 - t' = \frac{a(t_0)}{a'(t_0)} = \frac{1}{H_0} > t_0$$

① 纯物质宇宙

$$H_0 = \frac{\dot{a}(t_0)}{a(t_0)} = \frac{2}{3} \frac{1}{t_0} \quad (\text{平均求解})$$

$$\Rightarrow t_0 = \frac{2}{3} H_0^{-1} \approx 9.0 \text{ 亿年} \quad \times$$

② 物质 +  $\Lambda$

$$\frac{H^2}{H_0^2} = \frac{\Omega_m}{a^3} + \Omega_\Lambda \quad \alpha \equiv \sqrt{\Omega_\Lambda} H_0$$

Prob 2.8

$$\Rightarrow a(t) = \left( \frac{\Omega_m}{\Omega_\Lambda} \right)^{\frac{1}{3}} \sinh^{\frac{2}{3}} \left( \frac{2}{3} \alpha t \right)$$

若考虑 r. m. 早期:  $a \propto t^{\frac{2}{3}}$  晚期:  $a \propto e^{\alpha t}$

Λ. k. 预测的年龄为 138 亿年 年龄:  $t_0 = \frac{2}{3 \sqrt{\Omega_\Lambda} H_0} \sinh^{-1} \left( \sqrt{\frac{\Omega_\Lambda}{\Omega_m}} \right) \approx 140 \text{ 亿年}$  (代入观测)

~~平直性方程(简介)~~

↑  
物质+曲率宇宙

共形时间  $\eta(t) = \int_0^t \frac{dt'}{a(t')} \iff d\eta = \frac{dt}{a(t)}$

$\dot{a} = \frac{da}{dt} = \frac{da}{d\eta} \frac{d\eta}{dt} = \frac{a'}{a}$

$\ddot{a} = \frac{d\dot{a}}{dt} = \frac{d}{d\eta} \left( \frac{a'}{a} \right)$   
 $= \frac{1}{a} \left( \frac{a''}{a} - \frac{(a')^2}{a^2} \right)$   
 $= \frac{a''}{a^2} - \frac{(a')^2}{a^3}$

代入两个 ~~方程~~ Friedmann Eqs.

物+曲  $\begin{cases} (a')^2 + \frac{kc^2}{R_0^2} a^2 = \frac{8\pi G}{3} \rho_m a^4 \\ a'' + \frac{kc^2}{R_0^2} a = \frac{4\pi G}{3} \left( \rho_m - \frac{3P}{c^2} \right) a^3 \end{cases}$

定义  $\mathcal{H} := \frac{a'}{a}$

$\begin{cases} \mathcal{H}^2 + \frac{kc^2}{R_0^2} = \frac{8\pi G}{3} \rho_m a^2 \quad (*) \\ \frac{d\mathcal{H}}{d\eta} = -\frac{4\pi G}{3} \rho_m a^2 \end{cases}$

这个方程跳了步  
它用到了(\*)消去了  
曲率部分。

消去  $\rho_m$  次, 有

$\mathcal{H}^2 + 2 \frac{d\mathcal{H}}{d\eta} + \frac{kc^2}{R_0^2} = 0$

无量纲化  $\tilde{\mathcal{H}} = \frac{R_0}{c} \mathcal{H}$   
 $\theta = \frac{c}{R_0} \eta$

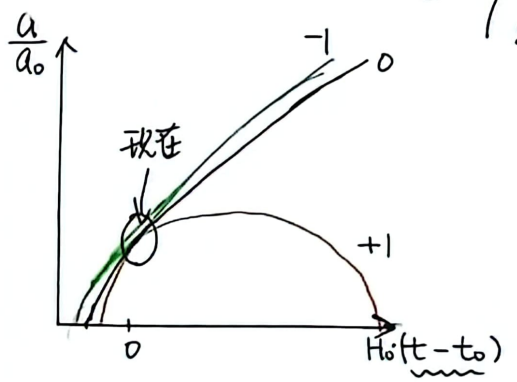
$\tilde{\mathcal{H}}^2 + 2 \frac{d\tilde{\mathcal{H}}}{d\theta} + k = 0$

$\Rightarrow \tilde{\mathcal{H}}(\theta) = \begin{cases} \cot(\frac{\theta}{2}), & k=+1 \\ \frac{2}{\theta}, & k=0 \\ \coth(\frac{\theta}{2}), & k=-1 \end{cases}$

$\Rightarrow a(\theta) = A \begin{cases} \sin^2(\frac{\theta}{2}), & k=+1 \\ \theta^2, & k=0 \\ \sinh^2(\frac{\theta}{2}), & k=-1 \end{cases} \quad (\theta \propto \eta)$   
 ↑  
积分常数

另外:

$t(\theta) = \frac{R_0 A}{2c} \begin{cases} \theta - \sin\theta, & k=+1 \\ \theta^3, & k=0 \\ \sinh\theta - \theta, & k=-1 \end{cases}$



得到了 a, t 的参数方程

$\Omega_0 = 1 - \Omega_k = 1 + \frac{kc^2}{R_0^2 H_0^2}$

若  $\Omega_0 > 1 \rightarrow$  宇宙未来会坍缩

$\Omega_0 \leq 1 \rightarrow$  宇宙会一直膨胀

观测给出:  $\Omega_m \approx 0.32, \Omega_\Lambda \approx 0.68, |\Omega_k| < 0.005$

$\Rightarrow \Omega_0 \approx 1$  (宇宙很平  $\rightarrow$  平直性疑难)

\* 局限于  $m \& k$  宇宙。