



中山大學  
SUN YAT-SEN UNIVERSITY

# 3.2 The Expansion Age of the Universe

报告人：谭子立 邱林蔚



# 弗里德曼方程

我们先写出弗里德曼方程：

$$\frac{\dot{R}^2}{R^2} + \frac{k}{R^2} = \frac{8\pi G}{3} \rho$$

考虑到  $H \equiv \frac{\dot{R}}{R}$

可以把方程改写为：

$$\frac{k}{H^2 R^2} = \frac{\rho}{3H^2/8\pi G} - 1 \equiv \Omega - 1$$

其中  $\Omega \equiv \frac{\rho}{\rho_c}$ ,  $\rho_c \equiv \frac{3H^2}{8\pi G}$

对于  $t_0$ ，可以用弗里德曼方程表示  $k$ ：

$$k = R_0^2 H_0^2 (\Omega_0 - 1)$$

同理有  $\Omega_0 = \frac{8\pi G}{3H_0^2} \rho_0$

另一方面，考虑到在物质主导和辐射主导下：

- 辐射：  $(p = \frac{1}{3}\rho) \Rightarrow \rho \propto R^{-4} \Rightarrow \frac{\rho}{\rho_0} \propto \frac{R^{-4}}{R_0^{-4}}$
- 物质：  $(p = 0) \Rightarrow \rho \propto R^{-3} \Rightarrow \frac{\rho}{\rho_0} \propto \frac{R^{-3}}{R_0^{-3}}$

弗里德曼方程有如下形式：

- 辐射：  $\frac{\dot{R}^2}{R^2} + \frac{k}{R^2} = \frac{8\pi G}{3} \frac{R^{-4}}{R_0^{-4}} \rho_0 \Rightarrow \frac{\dot{R}^2}{R_0^2} + \frac{k}{R_0^2} = \frac{8\pi G}{3} \frac{R_0^2}{R^2} \rho_0$
- 物质：  $\frac{\dot{R}^2}{R^2} + \frac{k}{R^2} = \frac{8\pi G}{3} \frac{R^{-3}}{R_0^{-3}} \rho \Rightarrow \frac{\dot{R}^2}{R_0^2} + \frac{k}{R_0^2} = \frac{8\pi G}{3} \frac{R_0}{R} \rho_0$

把  $k$  的表达式代入得到：

$$\dot{R} = R_0 H_0 \sqrt{\frac{R_0^2}{R^2} \Omega_0 - \Omega_0 + 1} = \frac{dR}{dt} \quad (\text{辐射})$$

$$\dot{R} = R_0 H_0 \sqrt{\frac{R_0}{R} \Omega_0 - \Omega_0 + 1} = \frac{dR}{dt} \quad (\text{物质})$$



# 宇宙年龄

对于  $\Omega_0 > 1$ :

$$t = \frac{H_0^{-1} \Omega_0}{2(\Omega_0 - 1)^{\frac{3}{2}}} \left[ \cos^{-1} \left( \frac{\Omega_0 z - \Omega_0 + 2}{\Omega_0 z + \Omega_0} \right) - \frac{2(\Omega_0 - 1)^{\frac{1}{2}} (\Omega_0 z + 1)^{\frac{1}{2}}}{\Omega_0 (1 + z)} \right]$$

对于  $\Omega_0 > 1$ :

$$t = \frac{H_0^{-1} \Omega_0}{2(1 - \Omega_0)^{\frac{3}{2}}} \left[ -\cosh^{-1} \left( \frac{\Omega_0 z - \Omega_0 + 2}{\Omega_0 z + \Omega_0} \right) + \frac{2(1 - \Omega_0)^{\frac{1}{2}} (\Omega_0 z + 1)^{\frac{1}{2}}}{\Omega_0 (1 + z)} \right]$$

$$\text{对于 } \Omega_0 = 1: t = \left(\frac{2}{3}\right) H_0^{-1} (1 + z)^{-\frac{3}{2}}$$

设  $x = \frac{R}{R_0}$ , 将  $dt$  移到一侧积分, 立得:

辐射主导:

$$t \equiv H_0^{-1} \int_0^{(1+z)^{-1}} \frac{dx}{[1 - \Omega_0 + \Omega_0 x^{-2}]^{-\frac{1}{2}}}$$

物质主导:

$$t \equiv H_0^{-1} \int_0^{(1+z)^{-1}} \frac{dx}{[1 - \Omega_0 + \Omega_0 x^{-1}]^{-\frac{1}{2}}}$$

进行分类讨论, 先考虑物质主导情况。

```
In[12]:= B = Integrate[1 / (1 - Ω0 + Ω0 * (1 / x)), {x, 0, 1 / (z + 1)}];
```

积分

```
In[13]:= %12
```

```
Out[13]=
```

$$\frac{1 - \Omega_0 + (1 + z) \Omega_0 \left( \text{Log}[-\Omega_0] - \text{Log}\left[-\frac{1+z \Omega_0}{1+z}\right] \right)}{(1 + z) (-1 + \Omega_0)^2} \text{ if } \text{condition}$$

由  $z + 1 = \frac{R_0}{R(t)}$ , 可知当  $t = t_0$ ,  $z = 0$

将后者代入即可得到当前宇宙的年龄

# 宇宙年龄

我们将 $z = 0$ 代入，可以得到：

对于 $\Omega_0 > 1$ ：

$$t_0 = \frac{H_0^{-1}\Omega_0}{2(\Omega_0 - 1)^{\frac{3}{2}}} \left[ \cos^{-1} \left( \frac{2 - \Omega_0}{\Omega_0} \right) - \frac{2(\Omega_0 - 1)^{\frac{1}{2}}}{\Omega_0} \right]$$

对于 $\Omega_0 < 1$ ：

$$t_0 = \frac{H_0^{-1}\Omega_0}{2(1 - \Omega_0)^{\frac{3}{2}}} \left[ -\cosh^{-1} \left( \frac{2 - \Omega_0}{\Omega_0} \right) + \frac{2(1 - \Omega_0)^{\frac{1}{2}}}{\Omega_0} \right]$$

对于 $\Omega_0 = 1$ ：  $t_0 = \left( \frac{2}{3} \right) H_0^{-1}$

可以看到，这时宇宙年龄变成自变量为 $\Omega_0$ 的函数。

容易发现 $t_0$ 随 $\Omega_0$ 增加而下降。定性地分析，更大的相对密度会导致宇宙更加迅速的膨胀

为了方便理解，我们可以把 $t_0$ 展开成：

$$t_0 \simeq \frac{2}{3} H_0^{-1} \left[ 1 - \frac{1}{5} (\Omega_0 - 1) + \dots \right]$$

通过简单分析，可以得到两个结论：

- $\Omega_0 \rightarrow 0 \Rightarrow t \rightarrow H_0^{-1}(1+z)^{-1} = 9.78 \times 10^9 h^{-1} (1+z)^{-1} \text{years}$
- 在早期宇宙， $(1+z) \gg \Omega_0^{-1}$ ，此时 $t$ 退化成：

$$t \simeq \frac{2}{3} (1+z)^{-\frac{3}{2}} H_0^{-1} \Omega_0^{-\frac{1}{2}}$$

这是由于在 $z$ 足够大时，弗里德曼方程中 $\frac{k}{R^2}$ 这一项可以忽略不计

于是 $t \rightarrow \left( \frac{2}{3} \right) H^{-1} \sim \rho^{-\frac{1}{2}} \propto z^{-\frac{3}{2}} H_0^{-1} \Omega_0^{-\frac{1}{2}}$

- 对于一个物质主导下 $\Omega_0 = 1$ 的宇宙，其年龄 $t_0 = 6.52 \times 10^9 \text{yr}$ 在 $h$ 不远大于0.5的情况下，这个结果与根据恒星演化和核宇宙年代学对宇宙年龄估计下限相一致。

# 宇宙年龄

现在考虑辐射主导的情况。此时宇宙年龄

$$t = H_0^{-1} \frac{\left( \sqrt{\Omega_0(1+z)^2} - \sqrt{\Omega_0(1+z)^2 - \Omega_0 + 1} \right)}{(\Omega_0 - 1)(1+z)}$$

进而有：

$$t = H_0^{-1} \frac{\sqrt{\Omega_0}}{\Omega_0 - 1}$$

同样， $t$ 可以在 $\Omega_0 = 1$ 附近展开：

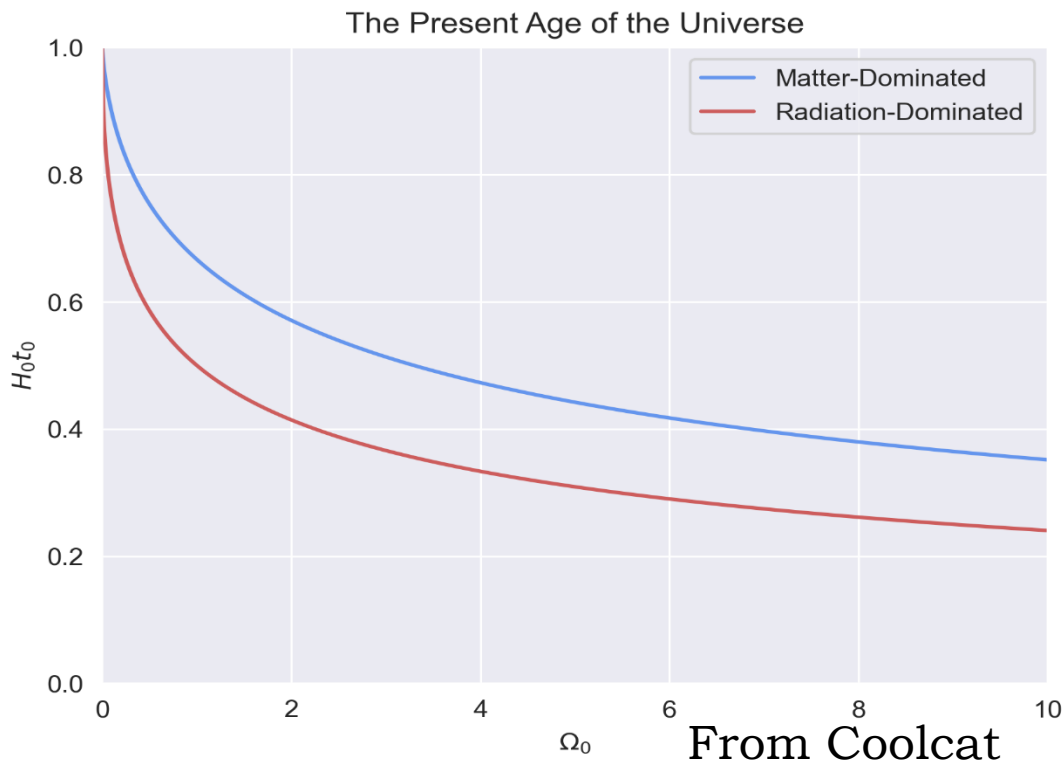
$$t_0 \simeq \frac{1}{2} H_0^{-1} \left[ 1 - \frac{1}{4} (\Omega_0 - 1) + \dots \right]$$

若 $(1+z) \gg \Omega_0^{-1}$ ， $t$ 退化成：

$$t \simeq \frac{1}{2} (1+z)^{-2} H_0^{-1} \Omega_0^{-\frac{1}{2}}$$

这张图展现了物质主导和辐射主导下，宇宙年龄随 $\Omega_0$ 的变化。

- 当 $\Omega_0 \rightarrow 0$ ， $H_0 t_0 \rightarrow 1$
- 当 $\Omega_0 = 1$ ， $H_0 t_0 = \begin{cases} 2/3, MD \\ 1/2, RD \end{cases}$
- 当 $\Omega_0 \rightarrow \infty$ ， $H_0 t_0 \rightarrow \begin{cases} \left(\frac{\pi}{2}\right) \Omega_0^{-\frac{1}{2}} \\ \Omega_0^{-\frac{1}{2}} \end{cases}$



# 关于早期宇宙的讨论

- 注意到积分起始点在  $x = 0 \Rightarrow R = 0$ 。可见，通常定义  $R = 0$  时作为时间零点。
- 这样定义所导致的一个问题是，在 0 到  $t_?$  ( $R(t) = R_?$ ) 的这个时间段内，我们关于宇宙的知识是不够充分的。也就是说，我们无法确定  $t_?$ 。
- 好消息是，0 到  $R_?$  对宇宙年龄的贡献是非常小的，我们可以简单认为此时  $R \sim t^n (n < 1)$ 。只有当  $R \sim t^n (n > 1)$  时，我们不再能忽略这个过程。
- 另外需要注意的是，我们只能说宇宙年龄处于  $H_0^{-1}$  这个规模内，过分精确的运算是无意义的。

# 宇宙年龄

现代的 $t$ 表达式为：

$$t = \frac{2}{3} H_0^{-1} \Omega_{VAC}^{-\frac{1}{2}} \ln \left[ \frac{1 + \Omega_{VAC}^{\frac{1}{2}}}{(1 - \Omega_{VAC})^{-\frac{1}{2}}} \right]$$

其中 $\Omega_{VAC} = \frac{\rho_{VAC}}{\rho_c}$ 并假设 $\Omega_{VAC} + \Omega_{MATTER} = 1$ 。

右图是 $H_0 t_0$ 关于 $\Omega_{VAC}$ 的曲线：

- 随着 $\Omega_{VAC}$ 增加，宇宙年龄也增加，并且会大于 $H_0^{-1}$
- $\Omega_{VAC} \rightarrow \infty, t_0 \rightarrow \infty$

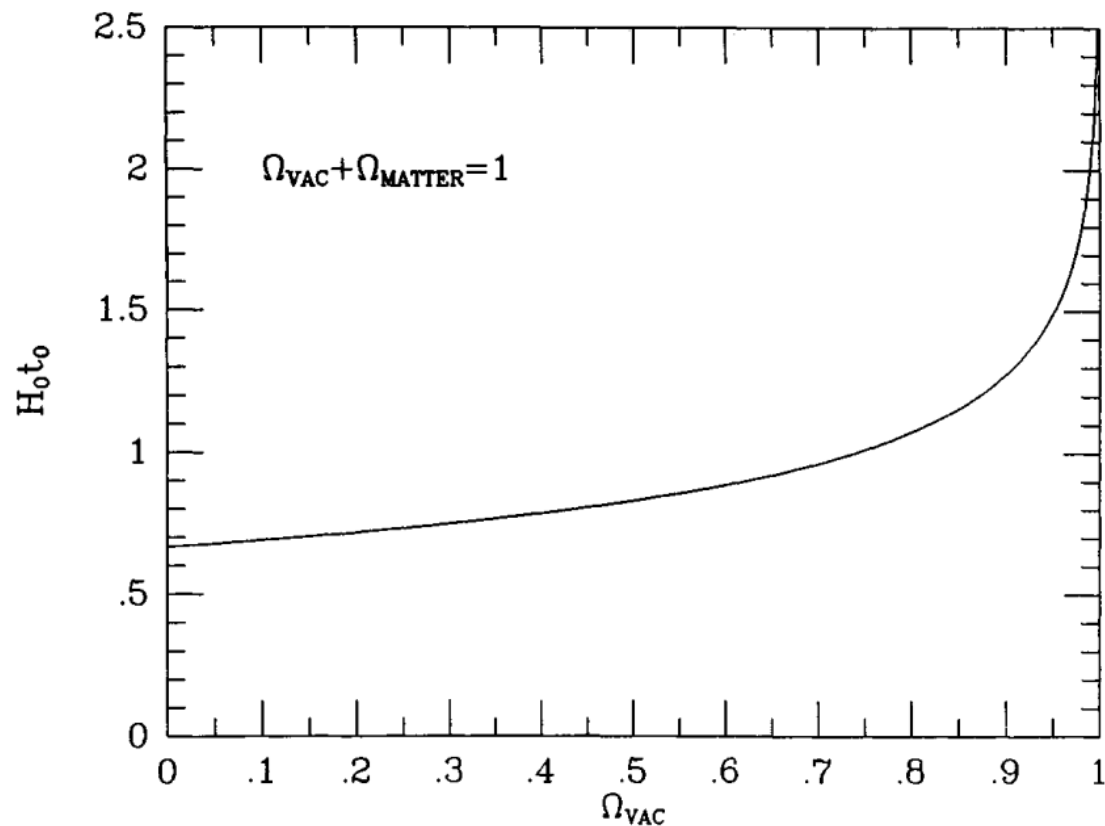


Fig. 3.2: The age of a  $k = 0$  Universe with both matter and vacuum energy.

# 附录

我们都知道，现代对 $\Omega_0$ 的实测值非常接近0。

通过测量某一粒子的 $\Omega_X$ 来限制 $\Omega_0$ 的大小，两者满足：

$$\Omega_X h^2 \leq \Omega_0 h^2 \lesssim 1$$

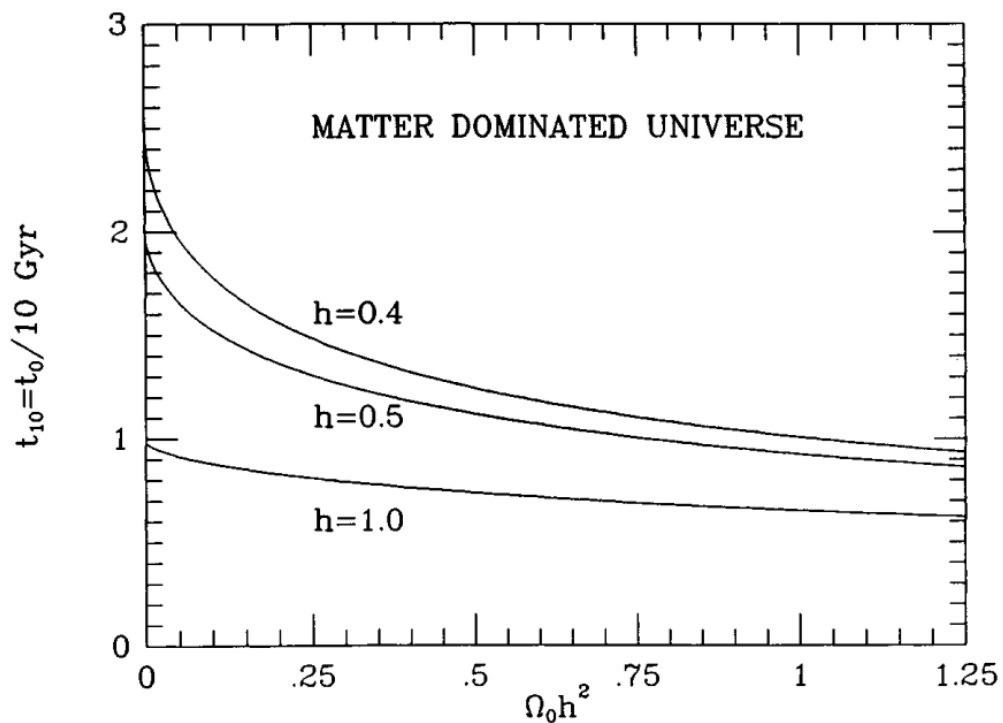


Fig. 3.3: The age of a matter-dominated Universe as a function of  $\Omega_0 h^2$ .

FRW 度规  
○○

哈勃定律  
○

三个概念  
○○○

膨胀的宇宙  
●○○○○○

中山大学  
SUN YAT-SEN UNIVERSITY



## $H_0$ 的取值

书上写出 ( $c = 1$ ):

$$H_0 d_L = z + \frac{1}{2}(1 - q_0)z^2 + \dots \quad (13)$$

由于我们对  $H_0$  不甚了解，我们将测得的  $H_0$  写成:

$$H_0 = 100h \text{ km sec}^{-1} \text{ Mpc}^{-1} \quad (14)$$

这样我们便把  $H_0$  的不确定性转移到  $h$  里面

书上给出:

$$q_0 = \Omega(1 + 3\omega)/2 \quad (15)$$

其中  $\omega$  是现在压力与能量密度的比率

$h$ 是这么来的↑



# 附录

考虑一个  $\Omega_0 > 1$  的物质主导模型。

虽然可以给出  $t$  的表达式，但却不能给出一个“闭合形式” (closed form)。

只能通过一个“发展中的” (development) 参数  $\theta$  来表出：

$$\frac{R(t)}{R_0} = \frac{(1 - \cos\theta)\Omega_0}{2(\Omega_0 - 1)}$$

$$H_0 t = \frac{(\theta - \cos\theta)\Omega_0}{2(\Omega_0 - 1)^{\frac{3}{2}}}$$

同样对于  $\Omega_0 < 1$ ：

$$\frac{R(t)}{R_0} = \frac{(\cosh\psi - 1)\Omega_0}{2(1 - \Omega_0)^{\frac{3}{2}}}$$

$$H_0 t = \frac{(\sinh\psi - \psi)\Omega_0}{2(1 - \Omega_0)^{\frac{3}{2}}}$$

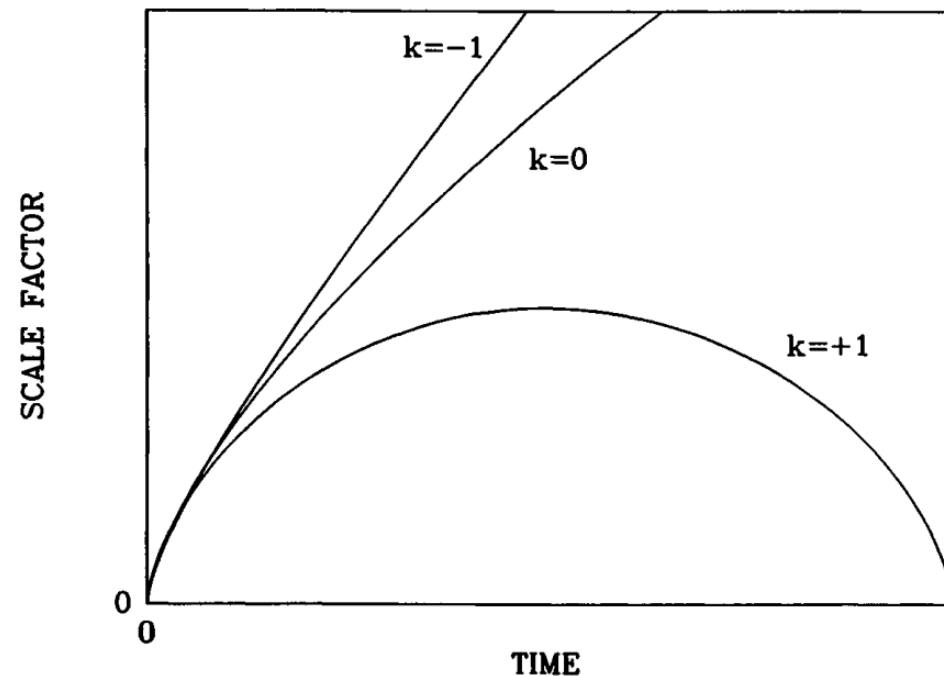


Fig. 3.4: The evolution of  $R(t)$  for closed ( $k = +1$ ), open ( $k = -1$ ), and flat ( $k = 0$ ) FRW models.



谢谢大家