

# Friedmannologie



A. A. Friedmann 1888-1925

## Inhalt der Vorlesung

- Umformung der Friedmanngleichung
- Fallstudien materiedominierter Universen
- Unser Universum

## 22 Umformung der Friedmann-Gleichung

Um eine systematische Diskussion der Lösungen der Friedmann-Gleichung

$$\left(\frac{\dot{R}}{R}\right)^2 = \frac{\kappa\rho_T}{3} - \frac{kc^2}{R^2} \quad (113)$$

mit  $\rho_T = \rho_M + \rho_R + \rho_V$  vorzubereiten, formen wir diese um. Unter Benutzung der Skalierungsgesetze (72) bis (74) und der Dichteparameter  $\Omega_i$  ergibt sich

$$\left(\frac{\dot{R}}{R_0}\right)^2 = H_0^2 \left( \Omega_M \left(\frac{R_0}{R}\right) + \Omega_R \left(\frac{R_0}{R}\right)^2 + \Omega_V \left(\frac{R}{R_0}\right)^2 + \Omega_K \right), \quad (114)$$

worin eine relative "Krümmungsdichte"  $\Omega_K$  mit

$$\Omega_K = \frac{-kc^2}{R_0^2 H_0^2}. \quad (115)$$

ist. Es gilt demnach

- $\Omega_K = 0$  für  $k = 0$
- $\Omega_K > 0$  für  $k < 0$
- $\Omega_K < 0$  für  $k > 0$

Aus (92) wird

$$\Omega_M + \Omega_R + \Omega_V + \Omega_K = 1 \quad , \quad (116)$$

$\Omega_K$  ist also eine Abkürzung für  $1 - \Omega_M - \Omega_R - \Omega_V$ . Mit Hilfe des Zusammenhangs  $1 + z = R_0/R$  zwischen Skalenparameter und Rotverschiebung

erhalten wir

$$\dot{z}^2 = H_0^2(1 + z)^2 P(z) \quad (117)$$

mit

$$P(z) = \Omega_M(1 + z)^3 + \Omega_R(1 + z)^4 + \Omega_V + \Omega_K(1 + z)^2 \quad (118)$$

bzw.

$$\dot{z} = -H_0(1 + z)\sqrt{P(z)} \quad . \quad (119)$$

Das negative Vz. wurde gewählt, damit bei positivem  $H_0$  zu einem positiven Zeitschritt  $dt$  ein positiver Wert  $dR$  gehört.

(119) ist die nun benutzte Form der Friedmanngleichung. Wenn man zu einem Zeitpunkt  $t = t_0$  ("heute") die kosmologischen Parameter  $H_0$ ,  $\Omega_M$ ,  $\Omega_R$  und  $\Omega_V$  kennt, kann der gesamte Verlauf  $z(t)$  (bzw.  $R(t)/R_0$ ) mit der Anfangsbedingung  $z(t_0) = 0$  berechnet werden. Zu beachten ist, daß die Materie immer als ruhend angenommen wird ( $p = 0$ ). Die allgemeine Lösung von (119) lautet

$$(t_0 - t)H_0 = \int_0^z \frac{d\zeta}{(1 + \zeta)\sqrt{P(\zeta)}} . \quad (120)$$

Wenn dieses Integral keine analytische Lösung hat, muß man (119) numerisch integrieren.

## 23 Fallstudien materiedominierter Universen

1.  $\Omega_V = \Omega_R = 0$  und  $\Omega_M > 1$

$$P(z) = \Omega_M(1+z)^3 + (1-\Omega_M)(1+z)^2 . \quad (121)$$

Mit der Substitution  $y = R/R_0 = 1/(1+z)$  folgt

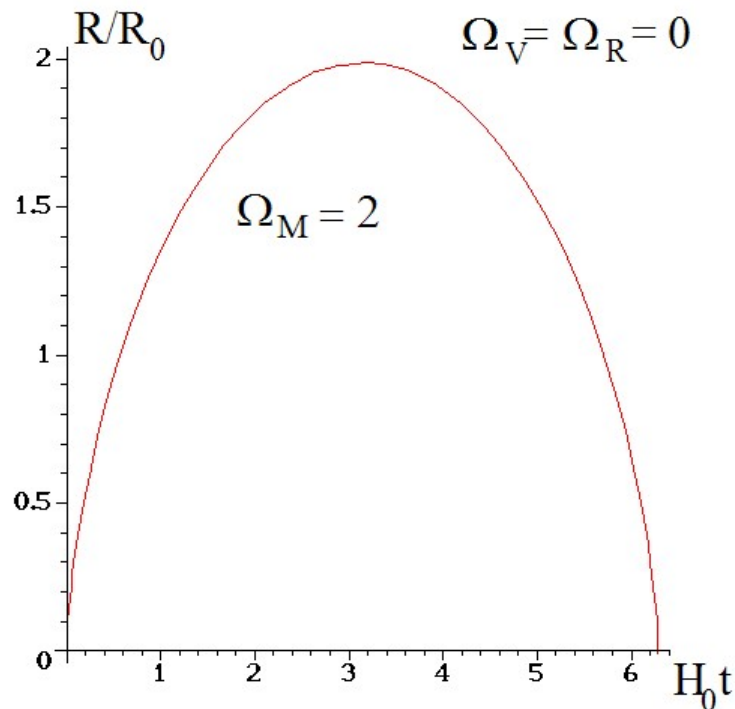
$$\dot{y} = H_0 \sqrt{1 - \Omega_M + \Omega_M/y} . \quad (122)$$

Mit einer neuen Zeit  $t' = H_0 t \sqrt{\Omega_M - 1}$  und der Abkürzung  $a = \Omega_M/2(\Omega_M - 1)$  gilt dann

$$\frac{dy}{dt'} = \sqrt{\frac{2a}{y} - 1} , \quad (123)$$

also Zykloide mit der Parameterdarstellung

$$y = a(1 - \cos \theta) \quad t' = a(\theta - \sin \theta) \quad (124)$$



Die Abb. zeigt das Beispiel  $\Omega_M = 2$ . Das Alter des Universums folgt aus  $\theta_0 = \pi/2$  bei  $y = 1$ , also  $t_0 = 0.57/H_0$ .

Nach der Zeit  $H_0 t = \pi \Omega_M / (\Omega_M - 1)^{3/2}$  ist das Universum wieder auf einen Punkt geschrumpft und ein neuer Zyklus beginnt. Im Grenzfall  $t \rightarrow 0$  vereinfacht sich die Lösung zu

$$\frac{R}{R_0} = \left( \frac{3}{2} \sqrt{\Omega_M} H_0 t \right)^{2/3} . \quad (125)$$

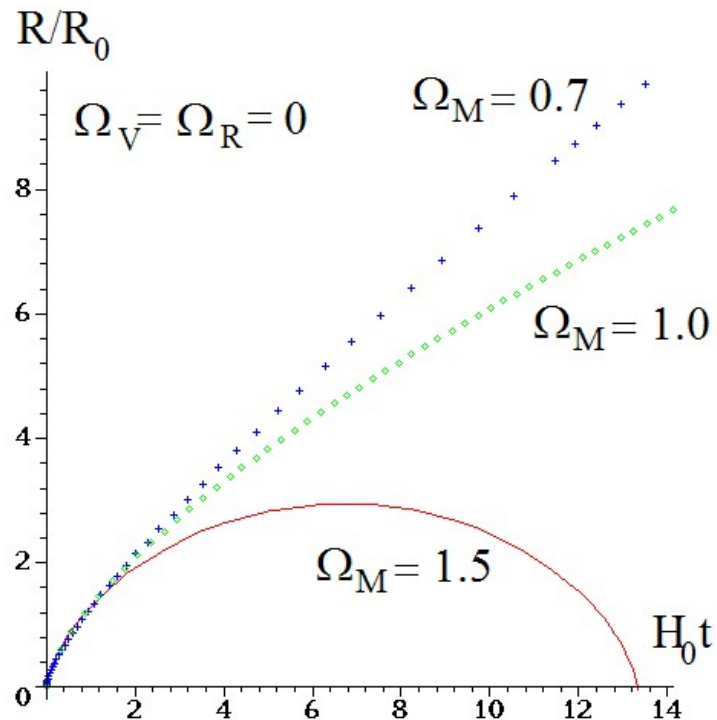
2.  $\Omega_V = \Omega_R = 0$  und  $\Omega_M = 1$  Die Lösung von (120) wird besonders

einfach:

$$\frac{R}{R_0} = \left( \frac{3}{2} H_0 t \right)^{2/3} . \quad (126)$$

3.  $\Omega_V = \Omega_R = 0$  und  $\Omega_M < 1$ . Lösung durch eine Parameterdarstellung

$$y = a(1 - \cosh \theta) \quad t' = a(\theta - \sinh \theta) \quad (127)$$

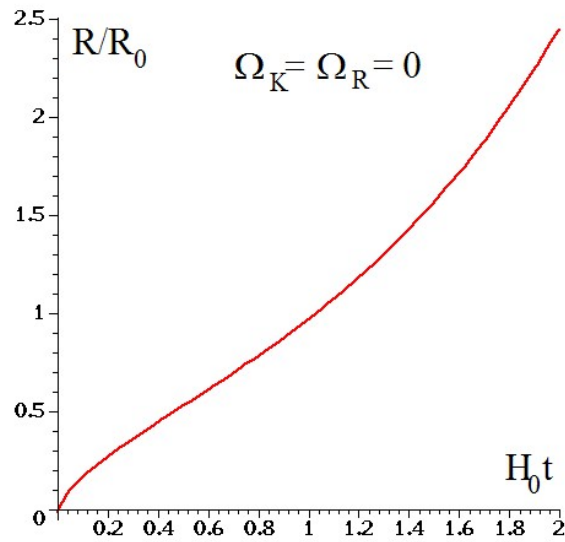


Die Abb. zeigt, daß für  $t \rightarrow 0$  alle 3 Fälle sehr ähnlich werden,  $y \sim (H_0 t)^{2/3}$ .

Alle drei Varianten haben zu Beginn den Urknall!

## 24 Unser Universum

$$\Omega_K = \Omega_R = 0$$



$$P(z) = \Omega_M(1+z)^3 + \Omega_V \quad (128)$$

Mit der Substitution  $1 + \zeta = x^{-2/3}$   
in (120) folgt unter Beachtung  
von  $\Omega_M + \Omega_V = 1$

$$\frac{R}{R_0} = \left[ \sqrt{\frac{\Omega_M}{1 - \Omega_M}} \sinh \left( \frac{3H_0 t \sqrt{1 - \Omega_M}}{2} \right) \right]^{2/3} \quad (129)$$



also für  $t \rightarrow 0$  wieder  $R/R_0 \sim t^{2/3}$

$$\frac{R}{R_0} = \left( \frac{3}{2} \sqrt{\Omega_M} H_0 t \right)^{2/3} \quad (130)$$

Das Alter des Universums wird für  $R = R_0$  zu

$$H_0 t_0 = \frac{2}{3\sqrt{1-\Omega_M}} \sinh^{-1} \sqrt{\frac{1-\Omega_M}{\Omega_M}} \quad (131)$$

berechnet, also  $H_0 t_0 = 0.77 \cdot 1.33$  für  $\Omega_M = 0.25$ . Numerisch  
 $t_0 = (13.9 \pm 10\%) \cdot 10^9$  y.

