

Seminar Frühes Universum
Wintersemester 2003/04

**Weltmodelle I:
Friedmann-Modell
des Universums**

Markus Kromer

Gliederung

- Einführung
 - Hubble-Gesetz
 - Grundgedanken der ART
- Grundlagen
- Kinematik
- Dynamik

Lösungen der Friedmann-Gleichung: Vortrag Weltmodelle II

Hubble-Gesetz

- Spektrallinien entfernter Galaxien (Abstand d) sind rotverschoben

$$z = \frac{\lambda_{\text{observed}} - \lambda_{\text{emitted}}}{\lambda_{\text{emitted}}} = \frac{\lambda_{\text{observed}}}{\lambda_{\text{emitted}}} - 1$$

- Deutung als Dopplereffekt $z = \frac{\lambda_{\text{observed}} - \lambda_{\text{emitted}}}{\lambda_{\text{emitted}}} = \frac{v}{c}$

⇒ Fluchtgeschwindigkeit $v = cz$

⇒ das Universum expandiert

- Hubble 1929: $z \sim d$

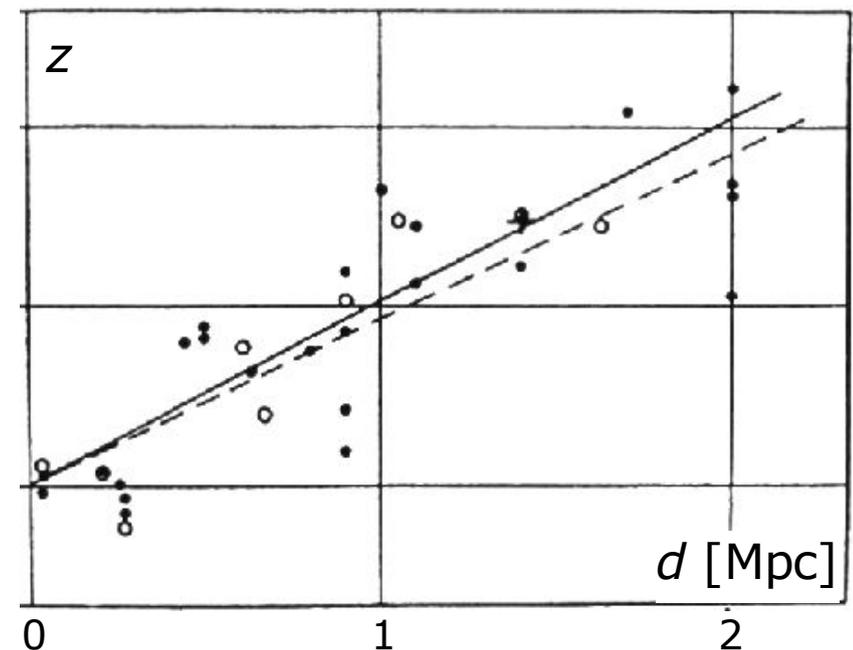
⇒ Hubble-Gesetz: $v = cz = H_0 d$

⇒ mit Hubble-Konstante

$$H_0 = (72 \pm 8) \text{ km s}^{-1} \text{ Mpc}^{-1}$$

- Hubble-Zeit „definiert“ Weltalter

$$\tau_0 = \frac{d}{v} = \frac{1}{H_0} \Rightarrow \tau_0 \approx 13,6 \cdot 10^9 \text{ a}$$



Grundgedanken der ART

- *Wie in der SRT:* vierdimensionale Raum-Zeit
 - physikal. Ereignisse werden durch Punkte $\mathbf{x}=x^a$ in diesem 4-dimensionalen Raum beschrieben
 - Linienelement $ds^2 = g_{ab} dx^a dx^b$ legt die Geometrie fest
- **Neu: Energie krümmt die Raum-Zeit**
Wechselwirkung beschrieben durch Einsteinsche-Feldgleichungen $G_{ab} - \Lambda g_{ab} = 8\pi G T_{ab}$
 - Einstein-Tensor $G_{ab} = R_{ab} - \frac{1}{2} R g_{ab}$
 - Ricci-Tensor R_{ab}
 - Ricci-Skalar R
 - Energie-Impuls-Tensor T_{ab}

) Funktionen von g_{ab}
- Bewegung in der gekrümmten Raum-Zeit entlang Geodäten

Bezeichnungen

$$\mathbf{x} = x^a$$

Vierervektor

$$a, b, \dots = 0, 1, 2, 3$$

$$\vec{x} = x^\alpha$$

Dreiervektor

$$\alpha, \beta, \dots = 1, 2, 3$$

$$g_{ab}$$

Metrischer Tensor

$$\Lambda$$

Kosmologische Konst.

$$G$$

Gravitationskonstante

Gliederung

- Einführung
- Grundlagen
 - Galaxiengas & Kosmologisches Prinzip
 - Kosmologisches Prinzip in der ART
 - Mitbewegtes Koordinatensystem
 - Skalenfaktor
 - Robertson-Walker-Metrik
- Kinematik
- Dynamik

Galaxiengas & Kosmologisches Prinzip

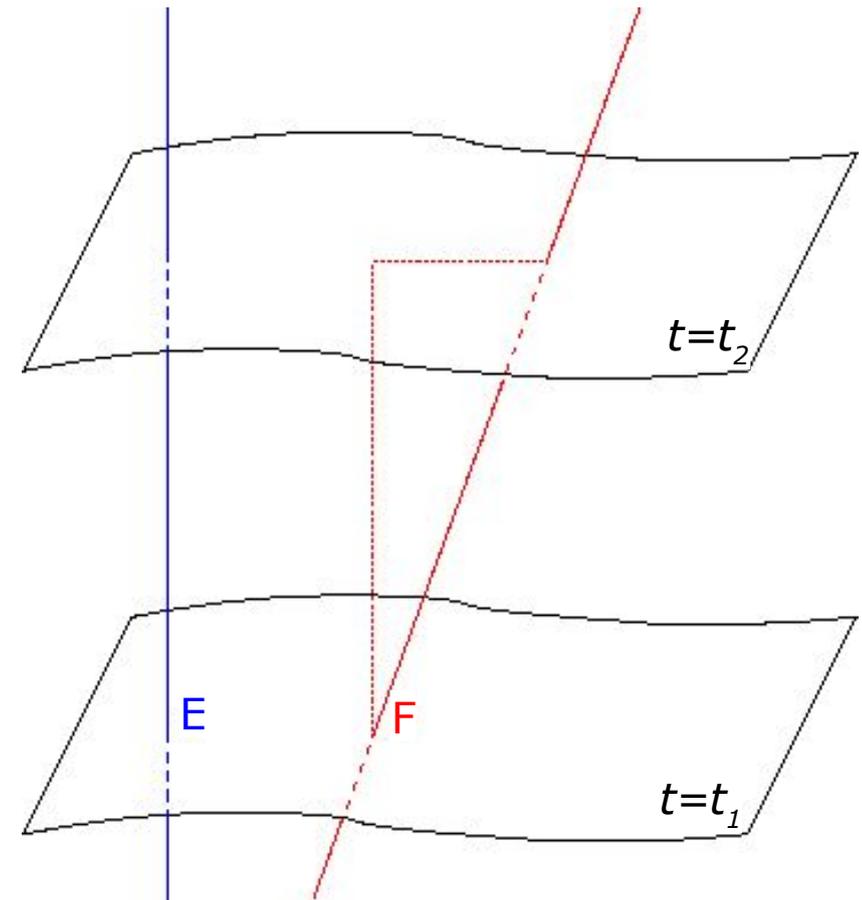
- Betrachtung des Universums als Ganzes
 - Galaxien sind „Elementarteilchen“ eines Gases
 - Galaxienverteilung durch ausgeschmierte Dichte ρ beschrieben
- Forderung: Galaxiengas soll eine ideale Flüssigkeit sein
 - mit dem Gas bewegter Beobachter (Geschwindigkeit \mathbf{u}) sieht die Galaxien in seiner Umgebung in Ruhe
 - einfache Form des Energie-Impuls-Tensor T_{ab}
- Weitere Forderung: sog. **kosmologisches Prinzip (KP)**

Das Universum bietet zu jedem Zeitpunkt von jedem Punkt aus den gleichen Anblick \Leftrightarrow Homogenität und Isotropie des Raumes.

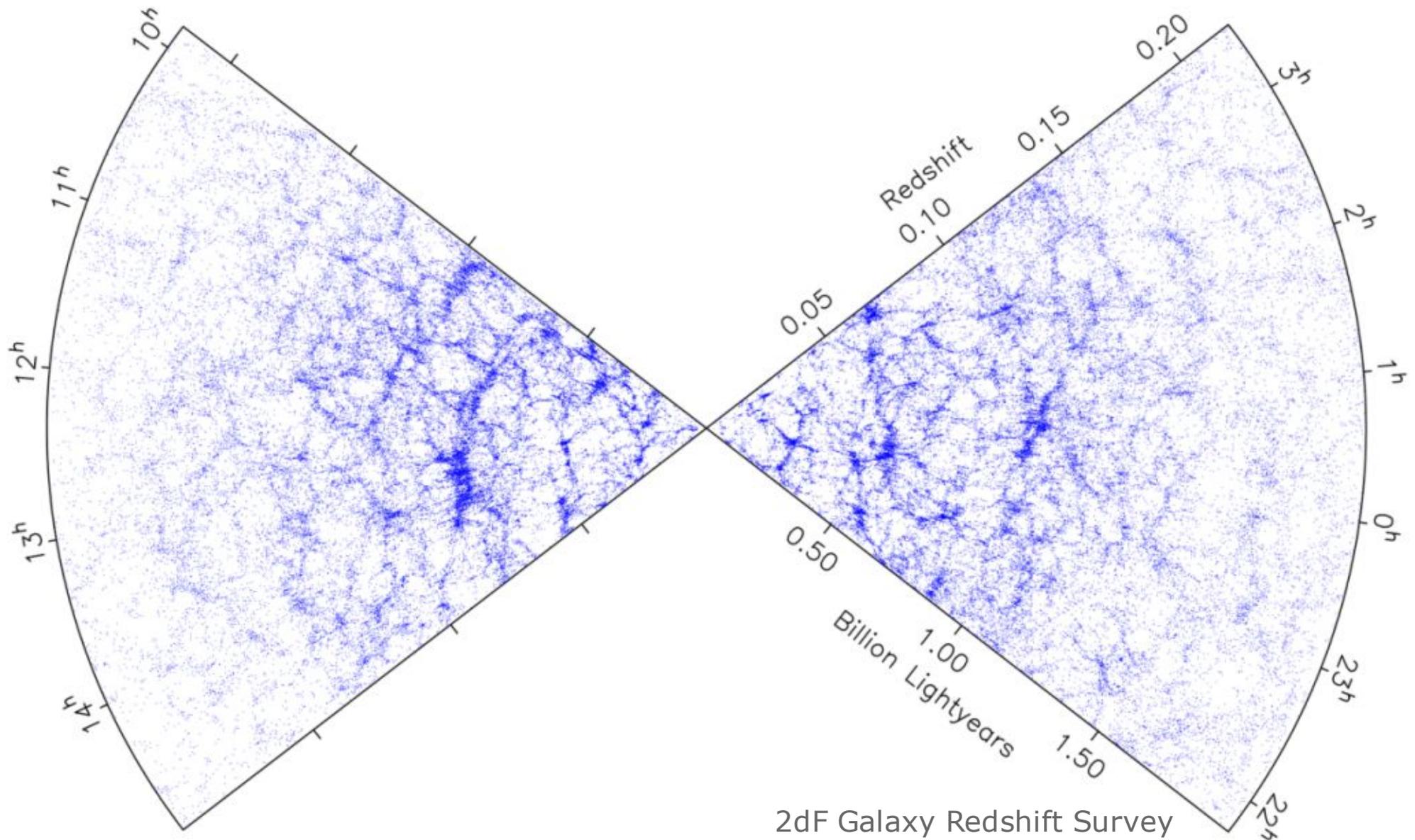
- Friedmann-Modell beruht allein auf diesen Annahmen!

Kosmologisches Prinzip in der ART

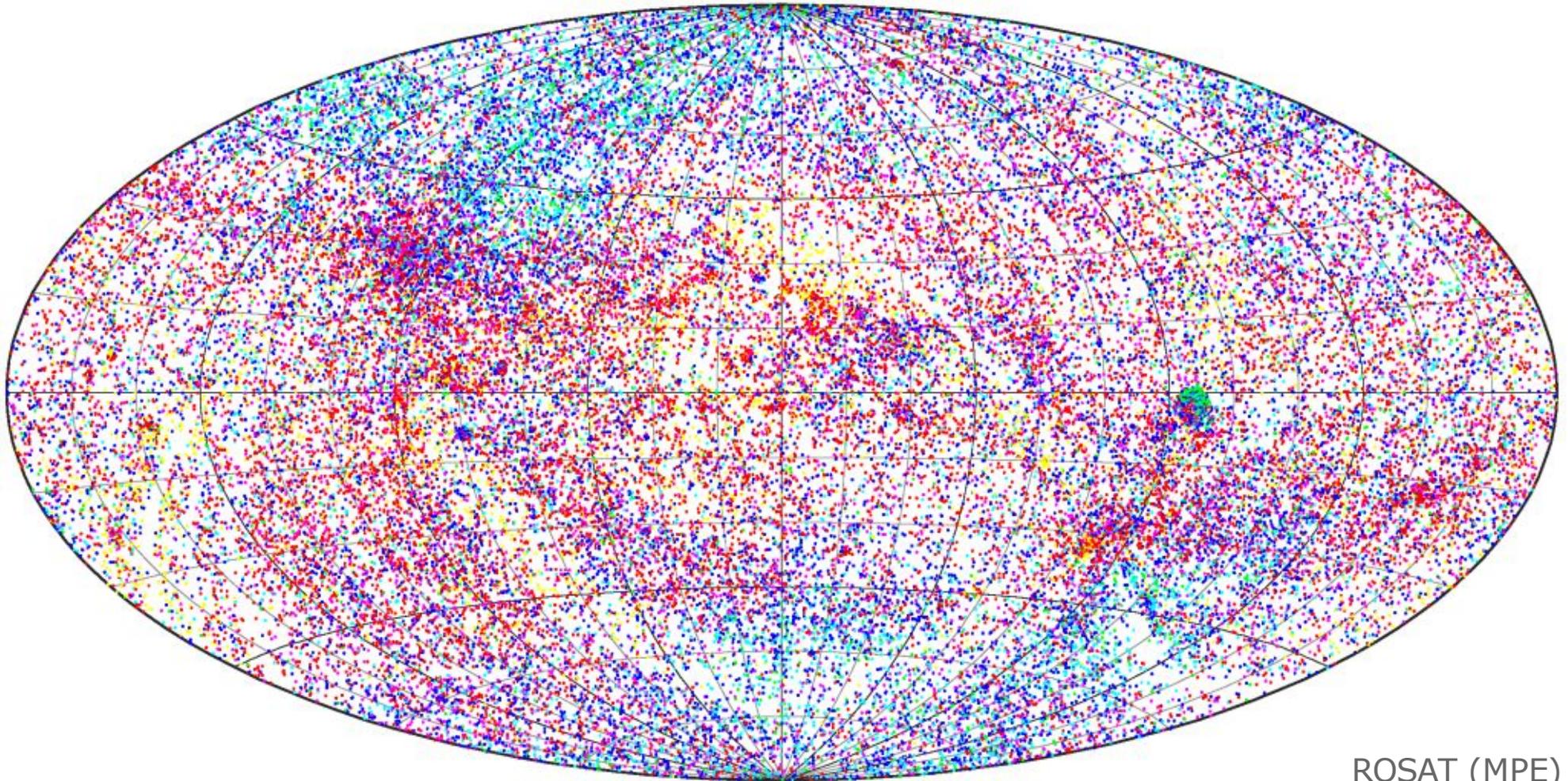
- Betrachte raumartige Hyperflächen $t=\text{const.}$ der Raum-Zeit
- KP: jede raumartige Hyperfläche muss homogen und isotrop sein
- Isotropie \Rightarrow Weltlinien des Galaxiengases müssen raumartige Hyperflächen orthogonal schneiden
- Geometrie des Raumes durch Massenverteilung bestimmt
 - \Rightarrow Massen müssen homogen und isotrop verteilt sein
 - \Rightarrow Ist dies tatsächlich erfüllt?



Galaxienverteilung

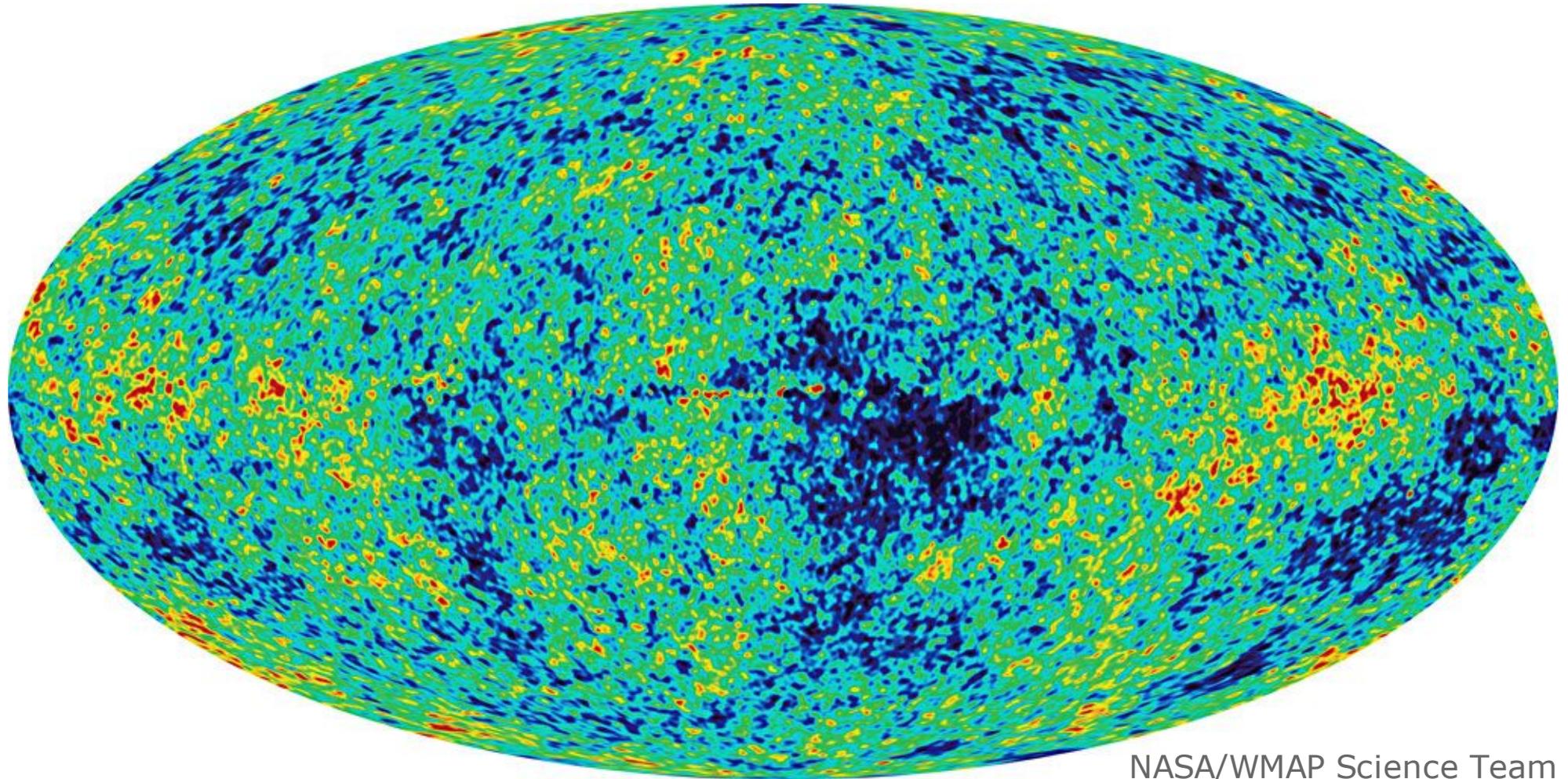


Diffuser Röntgenhintergrund



ROSAT (MPE)

Isotropie der 3K-Hintergrundstrahlung



Mitbewegtes Koordinatensystem

- mit dem Galaxiengas bewegter Beobachter bleibt für beliebige $t = \text{const.}$ am selben Ort auf der Hyperfläche
- Wahl der Zeitkoordinate t als Eigenzeit entlang Weltlinie eines Teilchens
- Wegen $g_{ab} = \frac{\partial}{\partial x^a} \frac{\partial}{\partial x^b}$ folgt dann

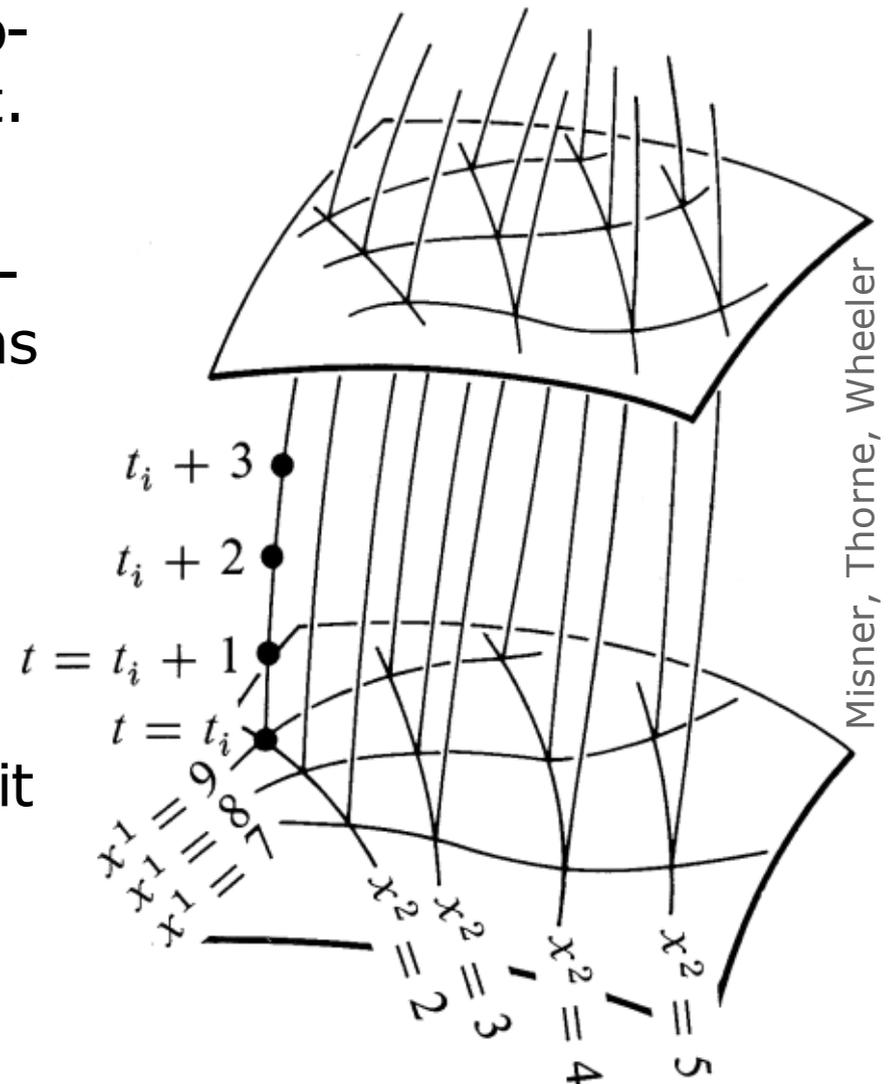
$$g_{0\alpha} = \frac{\partial}{\partial x^0} \frac{\partial}{\partial x^\alpha} = \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial}{\partial x^\alpha} = 0$$

und $g_{00} = 1$

⇒ Metrik $ds^2 = g_{ab} dx^a dx^b$ der Raum-Zeit zerfällt in

$$ds^2 = dt^2 - \tilde{g}_{\alpha\beta} dx^\alpha dx^\beta$$

$\tilde{g}_{\alpha\beta}$ positiv definite (3x3)-Matrix



Skalenfaktor I

- Betrachte die zeitliche Entwicklung des Raumanteils der Metrik

$$d\tilde{s}^2 = \tilde{g}_{\alpha\beta}(t, x^y) dx^\alpha dx^\beta$$

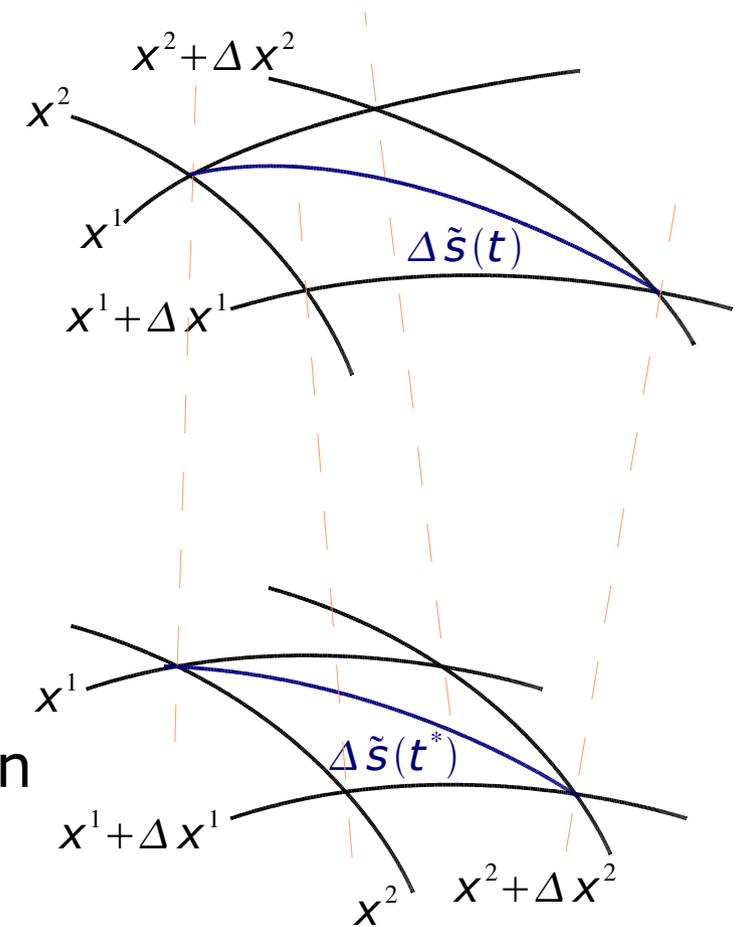
- Eigenentfernung benachbarter Weltlinien (x^1, x^2, x^3) und $(x^1 + \Delta x^1, x^2 + \Delta x^2, x^3 + \Delta x^3)$ auf beliebiger Hyperfläche mit $t = t^*$

$$\Delta\tilde{s}(t^*) = \sqrt{\tilde{g}_{\alpha\beta}(t^*, x^y) \Delta x^\alpha \Delta x^\beta}$$

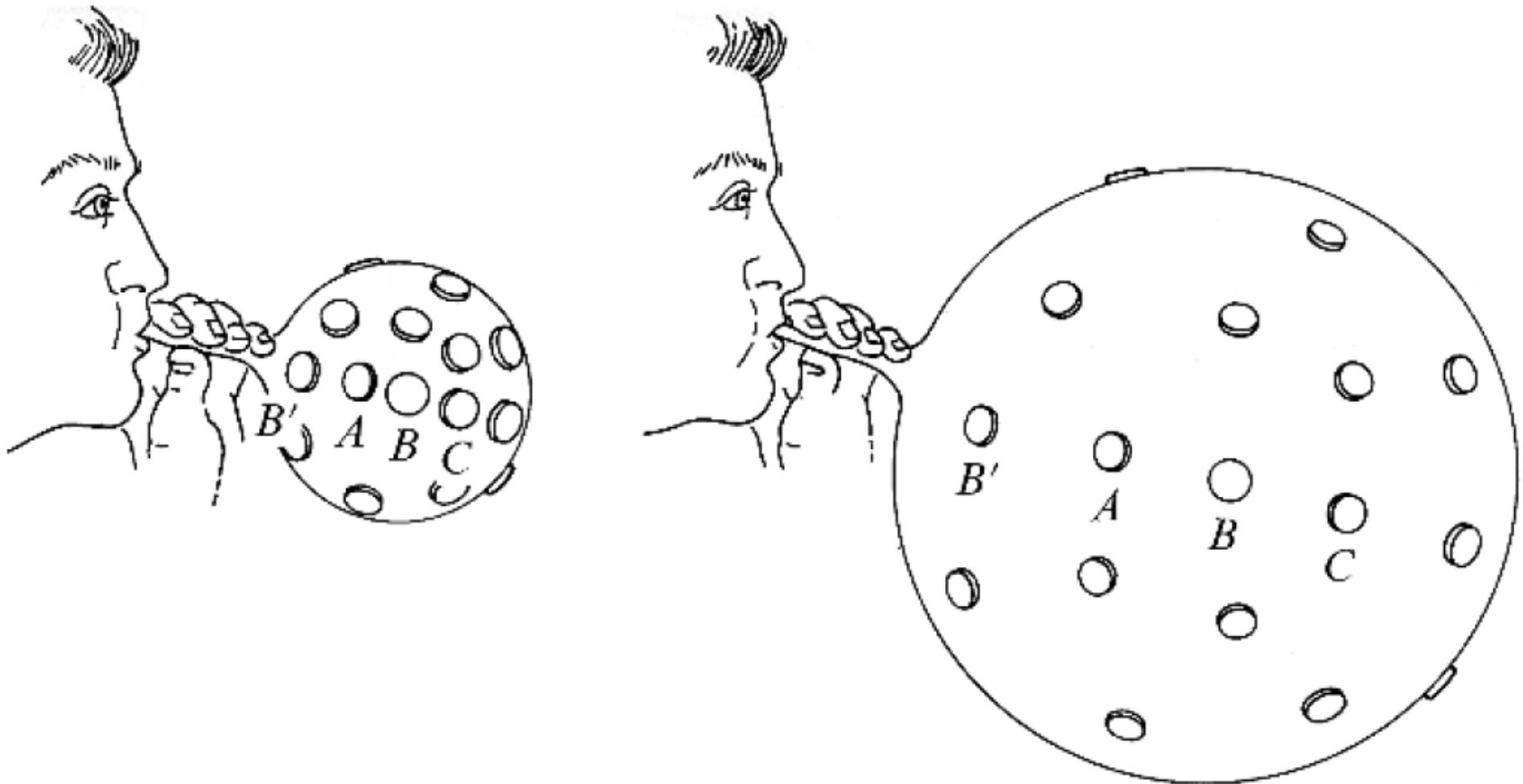
- Eigenentfernung auf Hyperfläche $t = t$ dann $\Delta\tilde{s}(t)$
- Verhältnis $a(t) = \Delta\tilde{s}(t) / \Delta\tilde{s}(t^*)$ unabh. von
 - „Richtung“ zwischen den Punkten (Isotropie)
 - Ausgangsposition (Homogenität)

- Zeitabhängigkeit der 3-Metrik steckt allein im Skalenfaktor $a(t)$

$$d\tilde{s}^2 = a^2(t) \cdot \tilde{g}_{\alpha\beta}(x^y) dx^\alpha dx^\beta$$



Skalenfaktor II



Misner, Thorne, Wheeler

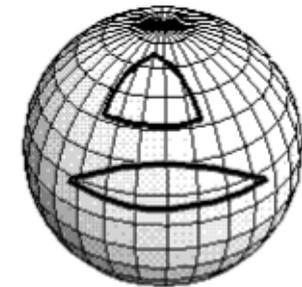
Robertson-Walker-Metrik

- Forderung nach Homogenität und Isotropie schränkt die 3-Metrik des Raumanteils weiter ein \Rightarrow insbesondere sphärische Symmetrie
- Linienelement der Raum-Zeit

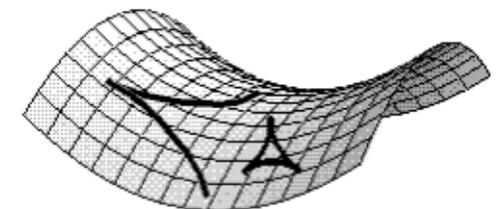
$$ds^2 = dt^2 - a^2(t) \cdot \left[\frac{dr^2}{1 - kr^2} + r^2 (d\theta^2 + \sin^2(\theta) d\phi^2) \right]$$

Robertson-Walker-Metrik (RWM)

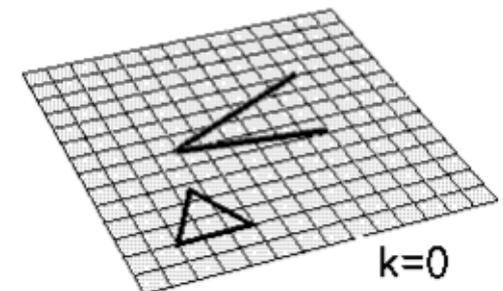
- r, θ, ϕ sind die mitbewegten Koordinaten
- $k \in \{-1, 0, 1\}$ legt die Krümmung der Hyperfläche fest
 - $k = 0$: ebene euklidische Geometrie
 - $k = 1$: geschlossener Fall
 - $k = -1$: offener Fall



$k=1$
geschlossen



$k=-1$
offen



$k=0$
flach

Strobel

Gliederung

- Einführung
- Grundlagen
- Kinematik
 - Lichtausbreitung
 - Rotverschiebung
 - Relativistisches Hubble-Gesetz
- Dynamik

Lichtausbreitung

- ART: Photonen propagieren entlang Nullgeodäten $ds^2=0$

$$0 = dt^2 - a^2(t) \cdot \left[\frac{dr^2}{1-kr^2} + r^2(d\theta^2 + \sin^2(\theta)d\phi^2) \right]$$

- Isotropie \Rightarrow Einschränkung auf radiale Bewegung $d\theta=d\phi=0$

$$\frac{dt}{a(t)} = \frac{\pm dr}{\sqrt{1-kr^2}}$$

- Lichtausbreitung

- Galaxie E (Weltlinie r_E) sendet zu $t=t_E$ Photon

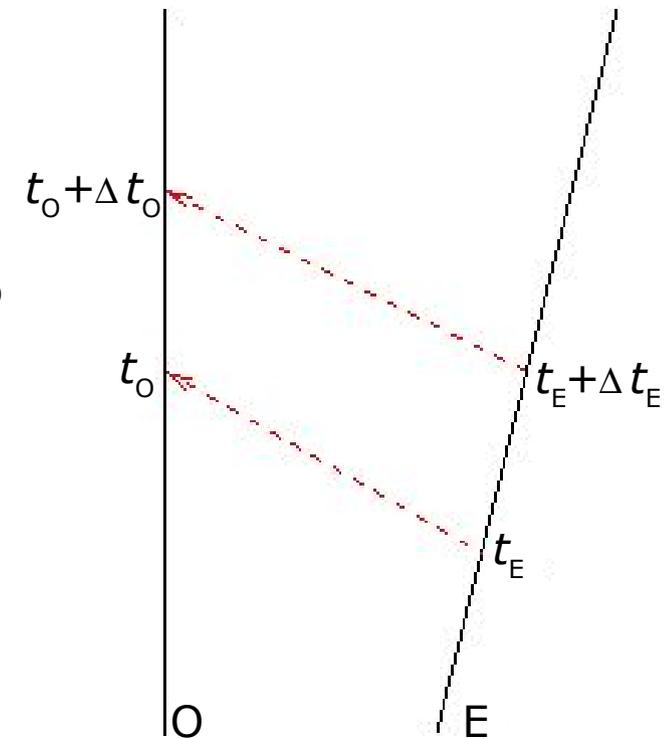
- Beobachter O (Weltlinie $r_O=0$) empfängt es zu $t=t_O$

$$\int_{t_E}^{t_O} \frac{dt}{a(t)} = - \int_{r_E}^{r_O} \frac{dr}{\sqrt{1-kr^2}} = \int_0^{r_E} \frac{dr}{\sqrt{1-kr^2}} = f_k(r_E)$$

- Analog für einen späteren Zeitpunkt

$$\int_{t_E+\Delta t_E}^{t_O+\Delta t_O} \frac{dt}{a(t)} = \int_0^{r_E} \frac{dr}{\sqrt{1-kr^2}} = f_k(r_E)$$

Also: $0 = \int_{t_O}^{t_O+\Delta t_O} \frac{dt}{a(t)} - \int_{t_E}^{t_E+\Delta t_E} \frac{dt}{a(t)}$



Rotverschiebung

- Für ausreichend kleine Δt_O und Δt_E gilt dann

$$0 = \frac{\Delta t_O}{a(t_O)} - \frac{\Delta t_E}{a(t_E)} \quad \Leftrightarrow \quad \frac{\Delta t_O}{\Delta t_E} = \frac{a(t_O)}{a(t_E)}$$

- Falls $v_O = 1/\Delta t_O$ und $v_E = 1/\Delta t_E$ folgt also

$$\frac{v_E}{v_O} = \frac{\lambda_O}{\lambda_E} = \frac{a(t_O)}{a(t_E)}$$

- Rotverschiebung $z = \frac{\lambda_O - \lambda_E}{\lambda_E} = \frac{\lambda_O}{\lambda_E} - 1$

$$1 + z = \frac{a(t_O)}{a(t_E)}$$

- Kosmologische Rotverschiebung beruht allein auf der Ausdehnung des Raums!

Relativistisches Hubble-Gesetz

- Experimentelle Evidenz: $v=z=H_0 D$ (klass. Hubble-Gesetz)
- Betrachte wie beim Skalenfaktor den Eigenabstand zwischen zwei Weltlinien zu verschiedenen Zeiten

$$D(t) = a(t) \cdot d$$

$$D(t + \Delta t) = a(t + \Delta t) \cdot d$$

- Differenzenquotient von $D(t)$

$$\frac{\Delta D}{\Delta t} = \frac{a(t + \Delta t) \cdot d - a(t) \cdot d}{\Delta t}$$

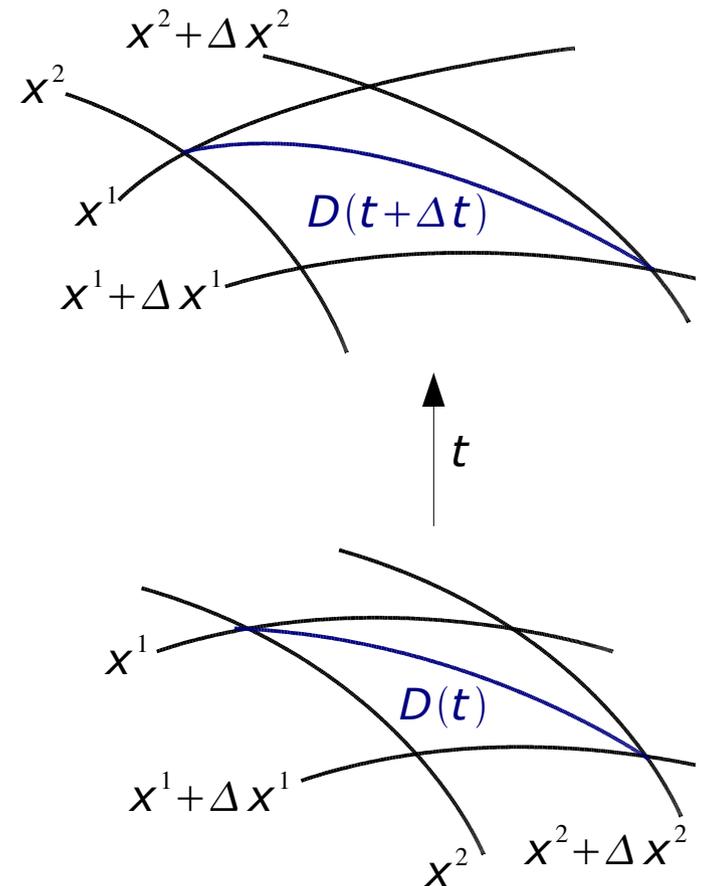
- Grenzübergang $\Delta t \rightarrow 0$ liefert v

$$v = \frac{dD}{dt} = \dot{a}(t) d = \frac{\dot{a}(t)}{a(t)} D(t) = H(t) D(t)$$

relativistisches Hubble-Gesetz mit

Hubble-Funktion $H(t) = \frac{\dot{a}(t)}{a(t)}$

- Identifiziere Hubble-Konstante $H_0 = H(t_0)$.



Gliederung

- Einführung
- Grundlagen
- Kinematik
- Dynamik
 - Friedmann-Gleichung im Rahmen der ART
 - Friedmann-Gleichung im Rahmen der Newtonschen Gravitation

Friedmann-Gleichung im Rahmen der ART

- Lösung der Einsteinschen-Feldgleichungen: $G_{ab} - \Lambda g_{ab} = 8\pi G T_{ab}$
 - KP vereinfacht die Metrik und damit auch den Einstein-Tensor
 - T_{ab} hat die Form einer idealen Flüssigkeit.
- Exakte Rechnung liefert Friedmann-Gleichungen

$$\dot{a}^2 = \frac{8\pi G \rho}{3} \cdot a^2 + \frac{\Lambda}{3} a^2 - k \qquad \frac{\ddot{a}}{a} = \frac{-4\pi G}{3} \cdot (\rho + 3p) + \frac{\Lambda}{3}$$

- $k \in \{-1, 0, 1\}$ Krümmung
 - ρ Energiedichte von Materie und Strahlung
 - p Druck von Materie und Strahlung
 - Λ kosmologische Konstante \Rightarrow Vakuumenergie
- Zeitliche Entwicklung der Hubble-Funktion

$$H^2(t) = \left(\frac{\dot{a}(t)}{a(t)} \right)^2 = \frac{8\pi G \rho}{3} + \frac{\Lambda}{3} - \frac{k}{a^2(t)}$$

„Friedmann via Newton“

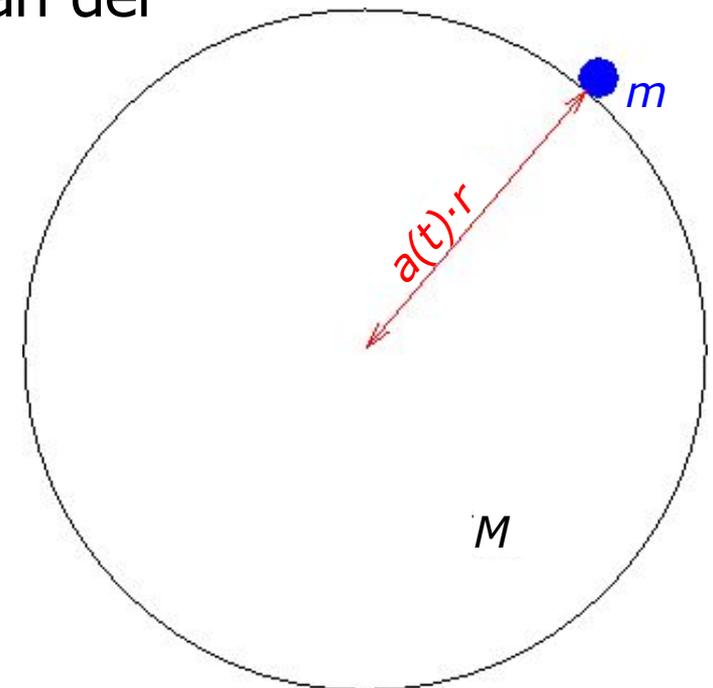
- Newton: Grenzfall der ART für kleine Massen und Skalen
- KP \Rightarrow Skaleninvarianz \Rightarrow Newton auf große Skalen übertragbar
- Expandierende Kugel mit Radius $R(t) = a(t) \cdot r$ und Masse $M = \frac{4\pi}{3} \rho(t) \cdot [a(t) \cdot r]^3$

- Gravitationskraft auf Galaxie (Masse m) an der Kugeloberfläche $m \frac{d^2[a(t) \cdot r]}{dt^2} = \frac{-GMm}{[a(t) \cdot r]^2}$

$$\Rightarrow \frac{\ddot{a}(t)}{a(t)} = -\frac{4\pi G}{3} \rho(t)$$

- Multiplikation mit $\dot{a}(t)$ und Integration liefert die Energiegleichung

$$\dot{a}^2(t) = \frac{-8\pi G}{3} \rho(t) \cdot a^2(t) + const.$$



Literatur

M. Camenzind: *From Big Bang to Black Holes* (<http://www.lsw.uni-heidelberg.de/users/mcamenzi/>)

R. d'Inverno: *Einführung in die Relativitätstheorie* (VCH, 1995)

L.D. Landau, E.M. Lifschitz: *Lehrbuch der theoretischen Physik, Bd. II - Klassische Feldtheorie* (Verlag Harri Deutsch 1997)

C.W. Misner, K.S. Thorne, J.A. Wheeler: *Gravitation* (Freeman 1973)

T. Padmanabhan: *Theoretical Astrophysics, Vol. III - Galaxies and Cosmology* (Cambridge University Press 2002)

A. Unsöld, B. Baschek: *Der neue Kosmos* (Springer 2002)

2dF Galaxy Redshift Survey, <http://magnum.anu.edu.au/~TDFgg/>

ROSAT (MPE), <http://wave.xray.mpe.mpg.de/rosat/survey>

N. Strobel, <http://www.astronomynotes.com/>

NASA/WMAP Science Team, <http://map.gsfc.nasa.gov/>