Astroteilchenphysik – I

Wintersemester 2012/13

Vorlesung # 3, 08.11.2012

Guido Drexlin, Institut für Experimentelle Kernphysik

Frühes Universum

- Friedmann-Lemaître Gleichungen
- Krümmungsparameter k
- Zustandsgleichungen, kritische Dichte

primordiale Nukleosynthese:

- Überblick & Grundlagen
- die 4 Phasen der Nukleosynthese

Dynamik der Hubble-Expansion

■ Hubble – Expansion

- Rotverschiebung: $z = \Delta\lambda / \lambda_0$
- Hubble-Gesetz: $v = H_0 \cdot r$ mit $H_0 \sim 70 \text{ km/s Mpc}^{-1}$
- Hubble-Parameter: $H(t) = \dot{a}(t) / a(t)$ mit $a(t) = \text{Skalenparameter}$

■ Beschreibung der Hubble – Expansion

- alle Energieformen wirken gravitativ
- der Raum selbst expandiert und ist gekrümmt

I. Expansionsgleichung:

$$\frac{\ddot{a}(t)}{a(t)} = -\frac{4}{3} \pi G \left(\rho(t) + \frac{3P}{c^2} \right) + \frac{\Lambda}{3}$$

Materie

$$P_m = 0$$

Strahlung

$$P_r = \frac{1}{3} \rho_r \cdot c^2$$

Vakuum

$$P_v = -\rho_v \cdot c^2$$

ATP – aktuell

19.9.2012:

Galaxie mit der bisher
größten Rotverschiebung
entdeckt (HST & Spitzer)

$z = 9.6$

MACS1149-JD

Galaxy Cluster MACS J1149+2223
HST ACS+WFC3
CLASH

■ II. Expansionsgleichung

($\ddot{a} \rightarrow \dot{a}$) zurück zur Newton'schen Betrachtung

$$\ddot{a}(t) = -\frac{4}{3}\pi G\rho_0 \frac{1}{a^2(t)} \quad | \cdot 2\dot{a}(t)$$

$$\ddot{a}(t) \cdot 2\dot{a}(t) = -\frac{8}{3}\pi G\rho_0 \frac{\dot{a}(t)}{a^2(t)}$$

$$\dot{a}^2(t) = -\frac{8}{3}\pi G\rho_0 \left(\frac{-1}{a(t)} \right) - kc^2$$

Integration:

kc^2 : Integrationskonstante

Sir Isaac, wie groß war mein $H(t)$ damals?

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

Albert, wir brauchen noch 'ne Gleichung

Ok!

■ II. Expansionsgleichung

($\ddot{a} \rightarrow \dot{a}$) zurück zur Newton'schen Betrachtung

$$\dot{a}^2(t) = -\frac{8}{3}\pi G\rho_0\left(\frac{-1}{a(t)}\right) - kc^2$$

$$\dot{a}^2(t) = \frac{8}{3}\pi G\rho(t)a^2(t) - kc^2 \quad | : a^2(t)$$

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

kc^2 : Integrationskonstante

II. Expansionsgleichung (Änderung des Hubble-Parameters)

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

- Hubbleparameter $H(t)$ nur abhängig von der Massendichte: $H(t) \sim \rho(t)^{1/2}$ falls Parameter $k = 0$

Raumkrümmung und Topologie

■ Integrationskonstante k : **Krümmung des Raumes**

Konstante k	Krümmung	Gesamtenergie	Topologie Universum
$k = -1$	hyperbolisch	$E_{\text{tot}} > 0$	offen
$k = 0$	euklidisch	$E_{\text{tot}} = 0$	flach
$k = +1$	sphärisch	$E_{\text{tot}} < 0$	geschlossen

Raumkrümmung:

- Experimentelle Befunde zur Topologie unseres Universums:
Analyse des Leistungsspektrums der 3K Hintergrundstrahlung

- aktueller experimenteller Wert für Ω_k (WMAP):
gute Übereinstimmung mit euklid. Geometrie

$$\Omega_k = \frac{-kc^2}{H_0^2 R_{curv}^2} \quad -0.0178 < \Omega_k < 0.0066 \quad 95\%CL.$$

heutiger Radius $R_{curv} > 22 h^{-1} \text{ Gpc}$ für $(k=+1)$

Friedmann-Lemaître Gleichungen

- Bewegungsgleichungen für die Expansion eines homogenen & isotropen Universums (**Robertson-Walker Metrik**) :

I. Friedmann-Lemaître Expansionsgleichung

H(t): Hubble-Parameter

k: Krümmung

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

Λ : kosmolog. Konstante

$\rho(t)$: Energiedichte $a(t)$: Skalenfaktor

Aleksandr Friedmann
(1888 – 1925)

II. Friedmann-Lemaître Expansionsgleichung

$\ddot{a}(t)$: Beschleunigung des Skalenfaktors

$$\frac{\ddot{a}(t)}{a(t)} = -\frac{4}{3} \pi G \left(\rho(t) + \frac{3P}{c^2} \right) + \frac{\Lambda}{3}$$

$$\rho_V = \frac{\Lambda}{8\pi G}$$

P(t): Druck

Georges Lemaître
(1894 – 1966)

Vergleich Strahlung-Materie-Vakuum

dominante Komponente	Zustands-gleichung	Energiedichte $\rho(t)$	Skalenparameter $a(t)$
Strahlung	$P_r = \frac{1}{3} \rho_r c^2$	$\rho_r \sim 1/a^4$	$a(t) = t^{1/2}$
Materie	$P_m = \frac{2}{3} \rho_m c^2 v^2/c^2 \sim 0$	$\rho_m \sim 1/a^3$	$a(t) \sim t^{2/3}$
Vakuumenergie	$P_v = - \rho_v c^2$	$\rho_v = \text{const.}$	$a(t) \sim e^{\alpha t}, \alpha = \sqrt{\Lambda/3}$

$$\Omega_m, \Omega_\Lambda, H_0$$

CosmoCalc

- für ein flaches Universum mit $k = 0$
kritische Dichte ρ_c im *heutigen* Universum:

$$\rho_c = \frac{3}{8\pi G} H_0^2 = 9.2 \times 10^{-27} \frac{\text{kg}}{\text{m}^3} = 5.1 \text{ GeV} / \text{m}^3 \text{ (d.h. } \sim 5 \text{ Protonen pro m}^3\text{)}$$

- ausgedrückt als dimensionsloser Parameter Ω
(Verhältnis der aktuellen zur kritischen Dichte):

$$\Omega = \frac{\rho}{\rho_c} = 1$$

- dimensionsloses Verhältnis:
(Anteile an kritischer Dichte)

$$\Omega_i = \frac{\rho_i}{\rho_c}$$

- mit den Anteilen:

$$\Omega = \Omega_m + \Omega_r + \Omega_V = 1$$

- falls $k \neq 0$:

$$\Omega = \Omega_m + \Omega_r + \Omega_V + \Omega_k = 1$$

Hubble Zeit und H_0

■ **Hubble-Zeit t_H** : gleichförmige kosmische Expansion mit $H(t) = \text{const.} = H_0$

$$t_H = \frac{1}{H_0}$$

$$H_0 = \frac{72 \text{ km/s}}{\text{Mpc}} = 2.3 \times 10^{-18} \text{ s}^{-1} \rightarrow t_H = \frac{1}{2.3 \times 10^{-18}} \text{ s} = 13.8 \times 10^9 \text{ Jahre}$$

beschleunigte
Expansion

$$\rho < \rho_c$$

gebremste
Expansion

$$\rho > \rho_{\text{crit}}$$

SNae Ia & die Entwicklung des Universums

- **SNIa**: weit entfernte SNIa erscheinen lichtschwächer als erwartet
 $\Omega_V \sim 0.7 \Rightarrow$ beschleunigte kosmische Expansion (vgl. Kap. 4.5)

LSST – Large Synoptic Survey Telescope

- weltweite große Anstrengungen zur Messung von Ω_V mit Teleskopen/Satelliten

2.1 Primordiale Nukleosynthese

Willy Fowler

Fred Hoyle

Primordiale Nukleosynthese - Historie

- 1940:** **G. Gamov & R. Alpher** – alle Elemente entstehen im frühen Universum durch Neutroneneinfang & β -Zerfall
- 1957:** **W. Fowler** et al. – schwere Elemente nur in Sternen
- 1964:** **F. Hoyle** et al. – He-4 Produktion ist primordial
- 1965:** **J. Peebles** – erste moderne BBN Berechnung
- 1970:** **H. Reeves** – Deuterium zur Messung der Baryonendichte
- 1977:** **Schramm** et al. – BBN beschränkt die Anzahl der ν -Generationen (Link: Teilchenphysik-Kosmologie)
- 1982:** **Spite & Spite** beobachten ein Plateau von Li-7 in Sternen
- 1992:** **COBE** misst Fluktuationen der 3 K Hintergrundstrahlung
- 2003:** **WMAP** misst präzise den Baryonenanteil Ω_b in der CMBR in Übereinstimmung mit BBN

George Gamov

Ralph Alpher

■ BBN (Big Bang Nukleosynthese):

- beschreibt die Entstehung der leichten Elemente (**D**, **^3He** , **^4He** , **^7Li**) in den **ersten drei Minuten** nach den Urknall (die ´thermonukleare Explosion´ des Universums) im Intervall $T = 10^9 - 10^{11}$ K
- sagt beobachtete Häufigkeiten der leichten Elemente korrekt voraus (Variation über 10 Größenordnungen!)
- wesentlicher Stützpfeiler der Big Bang Theorie
- ermöglicht Einblicke in die Physik des frühen Universums
- wesentliche Motivation: genaue Bestimmung von Baryonendichte Ω_b bzw. **Verhältnis η (Baryonen/Photonen)**
- guter Testfall für neue Theorien (Anzahl ν -Generationen, sterile Neutrinos, neuartige Teilchen - Gravitinos): **Astroteilchenphysik**
- wichtiger Teil der Nuklearen Astrophysik (Elementsynthese in Sternen)

Nukleosynthese – zeitliche Einordnung

The Origin of Chemical Elements
 R. A. ALPHER*
Applied Physics Laboratory, The Johns Hopkins University, Silver Spring, Maryland
 AND
 H. BETHE
Cornell University, Ithaca, New York
 AND
 G. GAMOW
The George Washington University, Washington, D. C.
 February 18, 1948

$\alpha \beta \gamma$

As pointed out by one of us,¹ various nuclear species must have originated not as the result of an equilibrium corresponding to a certain temperature and density, but rather as a consequence of a continuous building-up process arrested by a rapid expansion and cooling of the primordial matter. According to this picture, we must imagine the early stage of matter as a highly compressed neutron gas (overheated neutral nuclear fluid) which started decaying into protons and electrons when the gas pressure fell down as the result of universal expansion. The radiative capture of the still remaining neutrons by the

T = 0.1 – 10 MeV

Nukleosynthese – zeitliche Einordnung

...the elements were cooked in less time than it takes to cook a dish of duck and roast potatoes...

G. Gamov

Nukleosynthese – Grundlagen

Quark-Gluon Plasma

Nucleonen n/p ~1/7

Deuterium-Bildung

Helium-Bildung

Photodesintegration

$T = 5 \times 10^{10} \text{ K}$
obere Grenze

Coulombwall

$T = 5 \times 10^8 \text{ K}$
untere Grenze

Hadronisation:

- Protonen
- Neutronen

Fusionsreaktionen

Nukleosynthese – I: therm. Gleichgewicht

Phase - I

$E = 10 \text{ MeV}$

$T = 10^{11} \text{ K}$

$t = 0.01 \text{ s}$

- Protonen & Neutronen sind im **thermischen Gleichgewicht**

$$\frac{n}{p} = e^{-\frac{\Delta mc^2}{kT}}$$

n-p Massendifferenz $\Delta mc^2 = 1.3 \text{ MeV}$

$$= (m_n - m_p) \cdot c^2$$

- Umwandlungen **n → p**, **p → n** nur durch schwache Ww. (Isospin!) aber: Rate dieser Prozesse sinkt rasch bei fallender Temperatur T
- $$\Gamma(pe \rightarrow nv) \sim G_F^2 T^5$$
- für $T \gg Q, m_e$

Nukleosynthese – II: Ausfrieren

Phase - II

$E = 1 \text{ MeV}$

$T_f = 10^{10} \text{ K}$

$t = 1 \text{ s}$

- Protonen und Neutronen **nicht** im thermischen Gleichgewicht
 - Γ (schwache Wechselwirkung) $\sim G_F^2 \cdot T^5$
 - H (Expansionsrate) $\sim (g_* g_N)^{1/2} T^2$

schwache Wechselwirkung friert aus (entkoppelt) $T_f = 1 \text{ MeV}$

Verhältnis $\Gamma/H \sim (T/0.8 \text{ MeV})^3$

$$\frac{n}{p} = e^{-\frac{\Delta mc^2}{kT_f}} \approx \frac{1}{6}$$

**Ausfrieren ist fundamentaler Mechanismus:
CMB, Neutrinos, WIMPs, Wechselwirkungen**

Nukleosynthese – III : Neutronzerfall

Phase - III

$E > 0.1 \text{ MeV}$

$t = 1 \text{ s} - 1 \text{ min}$

- a) Neutronen zerfallen durch schwache Wechselwirkung
- b) noch keine Nukleosynthese-Reaktionen, da alle gebildeten Kerne durch Gammaquanten (CMB) dissoziiert werden

$\tau = 887 \text{ s}$

■ Deuterium wird von CMB Gammas mit $E_\gamma > 2.2 \text{ MeV}$ aufgebrochen, T muss daher von $T = 1 \text{ MeV}$ auf $T = 0.1 \text{ MeV}$ fallen!

Nukleosynthese – IV: Kernreaktionen

Phase - IV

$E = 0.1 \text{ MeV}$ $T_{\text{BBN}} = 10^9 \text{ K}$

$t_{\text{BBN}} = 1 - 3 \text{ min.}$

■ Protonen und Neutronen fusionieren zu leichten Elementen

praktisch alle Neutronen werden in ^4He eingebaut

nach $t = t_{\text{BBN}}$ ist das Verhältnis n/p weiter leicht gefallen auf:

$$\frac{n}{p} = e^{-\frac{\Delta mc^2}{kT}} \approx \frac{1}{7}$$

■ Ausgangsverhältnis für Nukleosynthese

$$Y_p = \frac{2n_n}{n_n + n_p} = \frac{2\left(\frac{n}{p}\right)}{\left(\frac{n}{p}\right) + 1} \approx 0.25$$

■ mit einem n/p – Verhältnis von $1/7$ ergibt sich ein ^4He Massenanteil **$Y_p \sim 25\%$** (d.h. $^1\text{H} \sim 75\%$)

Nukleosynthese – die 4 Phasen im Überblick

n/p Verhältnis:

$$X_n = \frac{N(n)}{N(p) + N(n)}$$

die 4 Epochen der Big Bang Nukleosynthese

I	thermisches Gleichgewicht	T = 10 ¹¹ K t = 0.01 s
II	Ausfrieren der schwachen Ww.	T = 10 ¹⁰ K t = 1 s
III	Neutronenzerfall	T > 10 ⁹ K t ~ 1 min.
IV	Fusionsreaktionen	T = 10 ⁹ K t > 1 min.

alle n in He-4:
Ende der BBN

Haupt-Reaktionen im BBN-Netzwerk

- in den ersten 3 Minuten werden in der BBN aus p und n ^3H , ^3He , ^4He , ^7Li und ^7Be in über **> 100 Pfade** erzeugt – **es dominieren 12 Pfade**

Reaktions-Netzwerk: alle möglichen Pfade

Reaktionskanäle

Nukleosynthese – Modellrechnungen

- **BBN-Modellrechnungen** mit Variation der **Dichte Ω_b von Baryonen**, Neutronlebensdauer τ_n , Anzahl N_ν der ν -Generationen
dann: Vergleich der Rechnungen mit exp. Beobachtungen

Ende der Nukleosynthese:

$$^4\text{He} \sim 0.25$$

$$^2\text{H}/^1\text{H} \sim 10^{-5}$$

$$^7\text{Li}/^1\text{H} \sim 10^{-10}$$

Energie der Nukleonen ist zu gering, um durch den Coulombwall zu tunneln!