

# Fridmanovi modeli, opservabilne veličine

08.05.2015.

# FRW metrika vs. Švarcšildova metrika

- Masa  $M$  u koordinatnom početku generiše Švarcšildovu metriku:

$$ds^2 = -c^2 \left( 1 - \frac{2GM}{c^2 r} \right) dt^2 + \frac{dr^2}{1 - \frac{2GM}{c^2 r}} + r^2 (d\vartheta^2 + \sin^2 \vartheta d\varphi^2)$$

- što nije definisano za

$$r = 0 \quad \text{i} \quad r = r_g \equiv \frac{2GM}{c^2}$$

- FRW metrika:

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

- Jedini nenulti članovi su dijagonalni:

$$g_{00} = -1 \quad g_{11} = \frac{a^2}{1-kr^2} \quad g_{22} = a^2 r^2 \quad g_{33} = a^2 r^2 \sin^2 \theta$$

- pošto je

$$g_{\alpha\beta} g^{\alpha\beta} = \delta_{\alpha}^{\beta}$$

- kontravarijantne komponente su:

$$g^{00} = -1 \quad g^{11} = \frac{1-kr^2}{a^2} \quad g^{22} = \frac{1}{a^2 r^2} \quad g^{33} = \frac{1}{a^2 r^2 \sin^2 \theta}$$

- Koren iz negativne determinante metričkog tenzora je:

$$\sqrt{-g} = \frac{a^3 r^2 \sin \theta}{\sqrt{1-kr^2}}$$

- Dalji postupak uključuje računanje Kristofelovih simbola...

- Opšta formula za Kristofelove simbole je:

$$\Gamma_{\mu\nu}^{\alpha} = \frac{1}{2} g^{\alpha\beta} \left( \frac{\partial g_{\nu\beta}}{\partial x^{\mu}} + \frac{\partial g_{\mu\beta}}{\partial x^{\nu}} - \frac{\partial g_{\mu\nu}}{\partial x^{\alpha}} \right)$$

- Svi simboli sa različitim indeksima su jednaki 0. Npr.:

$$\Gamma_{23}^1 = \frac{1}{2} g^{11} \left( \frac{\partial g_{21}}{\partial x^3} + \frac{\partial g_{31}}{\partial x^2} - \frac{\partial g_{23}}{\partial x^1} \right) = \frac{1}{2} g^{11} (0 + 0 - 0) = 0$$

- Među nenultim Kristofelovim simbolima imamo npr.:

$$\Gamma_{11}^1 = \frac{1}{2} g^{11} \frac{\partial g_{11}}{\partial x^1} = \frac{1}{2} \left( \frac{1-kr^2}{a^2} \right) \frac{\partial}{\partial r} \left( \frac{a^2}{1-kr^2} \right) = \frac{kr}{1-kr^2}$$

- Itd. itd. Računanje Kristofelovih simbola „rukom“ je teško!
- Ajnštajn 1917. pokazuje da na kraju dobijamo dve netrivialne jednačine:

$$2 \frac{\ddot{a}}{a} + \frac{\dot{a}^2 + kc^2}{a^2} = \frac{8\pi G}{c^2} T_1^1 = \frac{8\pi G}{c^2} T_2^2 = \frac{8\pi G}{c^2} T_3^3$$

$$\frac{\dot{a}^2 + kc^2}{a^2} = \frac{8\pi G}{3c^2} T_0^0$$

# Sledeći korak: komponente $T_{\mu\nu}$

- Podsetimo se:

$$T^{\mu\nu} = \left( \rho + \frac{p}{c^2} \right) u^\mu u^\nu - p g^{\mu\nu}$$

- Ako zanemarimo sopstvena kretanja (= galaksije u homogenom stanju mirovanja u odnosu na celinu fluida = CMB referentni sistem), 4-brzina je jednostavno:

$$u^\mu = (1, 0, 0, 0)$$

- Dakle, biće

$$T_1^1 = T_2^2 = T_3^3 = p \quad T_0^0 = -\rho c^2$$

- U aproksimaciji prašine,  $p = 0$ , pa se stvari dalje uprošćavaju. Ali pre toga...

# Ključni rezultat: Fridmanove jednačine

- Ključne dinamičke jednačine za faktor skaliranja:

$$2\frac{\ddot{a}}{a} + \frac{\dot{a}^2 + kc^2}{a^2} = \frac{8\pi G}{c^2} p$$

$$\frac{\dot{a}^2 + kc^2}{a^2} = -\frac{8\pi G}{3c^2} \rho c^2 = -\frac{8\pi G}{3} \rho$$

- $k$  ima tri vrednosti: -1, 0, 1. Uz malo manipulacije dobija se:

$$\frac{d}{da} (\rho c^2 a^3) + 3pa^2 = 0$$

- Odavde ima više puteva, u zavisnosti od jednačine stanja!

# Da ponovimo...

- Različite materijalne komponente i njihove različite **jednačine stanja** (karakteristične jednačine).
- U opštem slučaju, jednačina stanja je

$$P = f(\rho)$$

- ...uz određeni broj parametara (npr. temperatura).
- U realnom svemiru imamo
  - prašinu ( $P = 0$ )
  - idealni gas ( $P \propto \rho$ )
  - zračenje ( $P = 1/3 \rho c^2$ )
  - vakuum ( $P = -\rho c^2$ )

- U kasnijim epohama, u kojima svemirom **dominira materija** i pritisak je zanemariv,  $p = 0$ , dobijamo:

$$\frac{d}{da}(\rho c^2 a^3) + 3pa^2 = 0 \rightarrow \rho = \rho_0 \left( \frac{a}{a_0} \right)^{-3}$$

- Ovo nam pokazuje kako gustina materije opada sa širenjem svemira! (u **fizičkoj** zapremini, ne **usputnoj** zapremini)
- Međutim, za zračenje imamo jednačinu stanja

$$p = \frac{1}{3} \rho c^2$$

- za šta dobijamo:

$$\rho = \rho_0 \left( \frac{a}{a_0} \right)^{-4}$$



# Ovo se lako objašnjava crvenim pomakom

- Gustina zračenja opada sa 3 stepena faktora skaliranja zbog širenja prostora – i dodatni 1 stepen zbog **kosmološkog crvenog pomaka**.
- Ako se crveni pomak definiše standardno:

$$z \equiv \frac{\lambda_{obs} - \lambda_{lab}}{\lambda_{lab}}$$

- onda važi

$$1 + z = \frac{a(t_0)}{a(t)}$$

- što objašnjava zašto je crveni pomak baš crven – zato što se svemir širi!



Košnica za  
15  
Vreme  
za  
pauzu!



# Epohe u istoriji svemira

- Epoha kvantne kosmologije (?)
- Kosmološka inflacija ( $10^{-36} - 10^{-32}$  s)
- **Period dominacije zračenja** ( $10^{-32}$  s – 400.000 god)
- **Period dominacije materije** (400.000 god –  $10 \times 10^9$  god)
- **Period dominacije vakuuma** ( $10 \times 10^9$  god – danas... i još jako dugo!)

# U periodu dominacije zračenja...

- Odigrali su se i sledeći ključni procesi:
  - bariogeneza
  - nastanak tamne materije
  - primordijalna nukleosinteza
  - početak formiranja strukture
- Period dominacije zračenja okončan je razdvajanjem materije i zračenja (*decoupling*) tokom **rekombinacije**.

# Hablov parameter

- I u periodu dominacije zračenja i u periodu dominacije materije, univerzum se širi **usporano**.
- Stopa širenja:

$$H(t) \equiv \frac{1}{a} \frac{da}{dt} = \frac{\dot{a}}{a}$$

- što je očigledno u opštem slučaju zavisno od vremena!
- U današnjoj epohi, ovo se najčešće naziva „Hablovom konstantom“ i piše kao

$$H_0 = 100 h \text{ km s}^{-1} \text{ Mpc}^{-1}$$

- Uprkos dugačkoj kontroverzi, današnja posmatranja konvergiraju ka vrednosti:

$$h = 0,69 \pm 0,02$$

# Parametar usporenja

- Informacija sadržana u **drugom izvodu** faktora skaliranja izražava se kroz **parametar usporenja**  $q_0$ :

$$q_0 \equiv - \frac{\ddot{a}(t)a(t)}{\dot{a}(t_0)^2}$$

- Kada je  $q_0$  pozitivno, širenje svemira se usporava, kada je  $q_0$  negativno, ono se ubrzava.
- Dugo vremena je najpopularnija vrednost bila  $q_0 = 0,5$ , mada se ispostavlja da je uistinu  $q_0 < 0$ !
- Predmet tzv. **neoklasičnih kosmoloških testova**.
- Tejlorov razvoj crvenog pomaka:

$$z = (t_0 - t)H_0 + (t_0 - t)^2 \left( \frac{1}{2} q_0 + 1 \right) H_0^2 + \dots$$

# Ovako postaje jasno zašto se crveni pomak koristi kao časovnik!

- Npr. kažemo da se rekombinacija odigrala na  $t = 400.000$  god **III** na  $z = 1100$ .

Ali se isto tako koristi i za merenje udaljenosti:

$$z = \frac{H_0 l}{c} + \frac{1}{2}(1 + q_0) \frac{H_0^2 l^2}{c^2} + O(H_0^3 l^3)$$

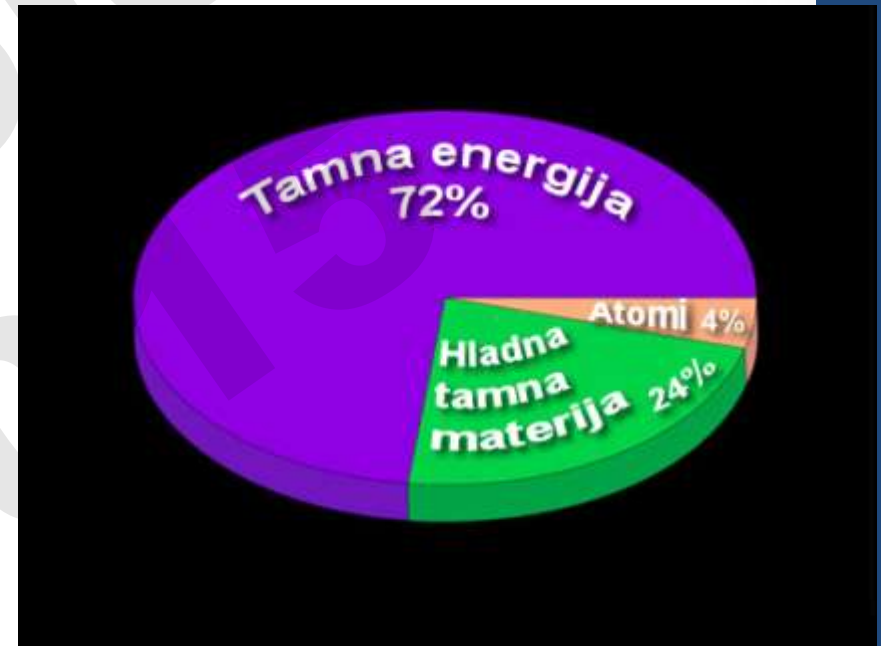
# Potrebna nam je i mera gustine svemira

- Kritična gustina = gustina **ravnog** svemira koji prestaje da se širi

$$\rho_{\text{crit}} = \frac{3H_0^2}{8\pi G}$$

- Numerički:  $\rho \sim 10^{-29} \text{ g cm}^{-3}$ .
- Može se lako izvesti u njutnovskoj slici!
- Ako imamo konstituent  $x$ , njegova **kosmološka gustina** (ili **kosmološka frakcija gustine**) je:

$$\Omega_x \equiv \frac{\rho_x}{\rho_{\text{crit}}}$$





# Kosmološka gustina

- Gustine raznih konstituenata su aditivne!
- U svemiru bez kosmološke konstante, kosmološka gustina bi bila determinanta budućnosti prostorvremena.
- Sa kosmološkom konstantom, situacija je malo kompleksnija...
- Određivanje  $\Omega$  za razne komponente svemira je ključni zadatak posmatračke kosmologije

$$\Omega = \Omega_m + \Omega_{rel} + \Omega_\Lambda$$

Total density parameter  
 $\Omega = \frac{\rho}{\rho_c}$   
 $\Omega = 1$  for critical density universe

Mass density including ordinary mass (baryonic mass) plus dark matter.

Effective mass density of relativistic particles (light plus neutrinos).

Effective mass density of the dark energy, taking the role described as the cosmological constant.

