

Vo vesmíre s látkou s hustotou energie  $\rho_l = \Omega_l \rho_{crit} \hat{a}^{-3}$  a s tmavou energiou s hustotou energie  $\rho_\Lambda = \Omega_\Lambda \rho_{crit}$  je dynamika škálovacieho parametra  $a(t)$  daná Friedmannovou rovnicou

$$\left(\frac{d\hat{a}}{d\hat{t}}\right)^2 = f(\hat{a}), \quad \text{kde } \hat{a} = \frac{a}{a_0}, \quad \hat{t} = H_0 t, \quad f(\hat{a}) = \Omega_l \frac{1}{\hat{a}} + \Omega_\Lambda \hat{a}^2 + 1 - \Omega, \quad \text{a } \Omega = \frac{\rho}{\rho_{crit}} = \Omega_l + \Omega_\Lambda.$$

(Podľa znamienka  $\Omega - 1$  je vesmír plochý, uzavretý alebo otvorený.) Z reálnosti výrazu vo vnútri zátvorky na ľavej strane Friedmannovej rovnice (kvôli druhej mocnine) vyplýva, že fyzikálne povolený rozsah škálovacieho parametra je daný podmienkou  $f(\hat{a}) \geq 0$ .

**Pr. 1** *Vesmír s obratom rozpínania:* Uvažujme také rozpínanie vesmíru, pri ktorom dôjde k obratu a vesmír sa začne zmršťovať. Úlohou je:

1. Rozmyslieť si, že funkcia  $f(\hat{a})$  musí mať v tomto prípade záporné minimum.
2. Prepísať podmienku z predchádzajúceho bodu cez parametre  $\Omega_l$  a  $\Omega_\Lambda$ . Malo by vyjsť

$$(\Omega - 1)^3 > \frac{27}{4} \Omega_l^2 \Omega_\Lambda.$$

3. Načrtnúť oblasť v rovine  $\Omega_l - \Omega_\Lambda$ , v ktorej je podmienka z predchádzajúceho bodu splnená.

**Pr. 2** *Vesmír s odrazom zmršťovania:* Uvažujme zmršťovanie vesmíru, kde  $\Omega_l < 1$ , pri ktorom dôjde k obratu a vesmír sa začne rozpínať. Úlohou je:

1. Rozmyslieť si, že funkcia  $f(\hat{a})$  musí byť v bode obratu  $\hat{a} = \hat{a}_{obr}$  nulová a tiež v ňom musí mať kladnú prvú deriváciu.
2. Z dvoch podmienok z predchádzajúceho bodu odvodiť

$$\frac{1}{1 - \hat{a}_{obr}^2} \underbrace{[2(1 - \Omega_l) \hat{a}_{obr}^3 + 3\Omega_l \hat{a}_{obr}^2 - \Omega_l]}_{g(\hat{a}_{obr})} > 0.$$

3. Uvedomiť si, že funkcia  $g(\hat{a}_{obr})$  z predchádzajúceho bodu monotónne rastie a odvodiť, že interval povolených hodnôt pre  $\hat{a}_{obr}$  má tvar  $\hat{a}_{obr} \in \langle \hat{a}_*, 1 \rangle$ .
4. Overiť (numericky), že pre  $\Omega_l = 0,004$  (podiel svietiacich hviezd vo vesmíre) je pre  $\hat{a}_{obr}$  interval povolených hodnôt  $\hat{a}_{obr} \in \langle 0, 124; 1 \rangle$ .

**Pr. 3** *Obeh svetla v uzavretom vesmíre:* Uvažujme uzavretý vesmír, ktorý sa rozpína do nekonečna, teda  $\Omega > 1$  a podmienka z **Pr. 1** bodu 2. nie je splnená. Comoving vzdialenosť  $\chi$ , ktorú prejde svetlo, sa počíta ako

$$\text{ako } \chi_{(2)} - \chi_{(1)} = \int_{(1)}^{(2)} \frac{dt}{a(t)} = \int_{(1)}^{(2)} \frac{da}{\dot{a}a} = \left[ \begin{array}{l} \text{Friedmannova} \\ \text{rovnica: } \dot{a}^2 = \dots \end{array} \right] = \dots. \quad \text{Úlohou je:}$$

1. Vyčíslieť comoving vzdialenosť, ktorú prejde svetlo od big bang u po nekonečný čas, v kvadráturách.
2. Numericky overiť, že pre  $q \equiv \frac{\Omega_l^2 \Omega_\Lambda}{(\Omega - 1)^3} \approx 0,179$  sa hypotetické svetlo z big bang u v limite nekonečného času vráti do miesta jeho vyslania. Pre  $q \in (4/27; 0,179)$  teda svetlo obehne celý donekonečna sa rozpínajúci vesmír (pričom podľa **Pr. 1** bodu 2. pre  $q < 4/27$  sa rozpínanie vesmíru obráti v zmršťovanie).

Výsledky: 1.  $\chi_{(\infty)} - \chi_{(0)} = \int_0^\infty (q - x^2 + x^3)^{-1/2} dx$ , 2.  $\int_0^\infty (0,179 - x^2 + x^3)^{-1/2} dx \approx 2\pi$