

3.2 単成分近似におけるゆらぎの成長

背景場

$$a \propto \tau^\nu, \quad \bar{\rho} = \tau^{-2(\nu+1)}, \quad \left(\nu \equiv \frac{2}{1+3w} \right) \quad (3.24)$$

摂動方程式

$$\Phi'' + 3\mathcal{H}(1+3c_s^2)\Phi' + c_s^2 k^2 \Phi = 0 \quad (3.25)$$

$$\delta = -\frac{2k^2\tau^2}{3\nu^2}\Phi - 2\left(\Phi + \frac{\tau}{\nu}\Phi'\right) \quad (3.26)$$

$$v = -\frac{\tau}{1+\nu}\left(\Phi + \frac{\tau}{\nu}\Phi'\right) \quad (3.27)$$

成長解

$$\Phi \propto x^{-\nu} j_\nu(c_s x) \simeq \begin{cases} 1 & (c_s x \ll 1) \\ x^{-\nu-1} \cos\left[c_s x - \frac{\pi}{2}(\nu+1)\right] & (c_s x \gg 1) \end{cases} \quad (3.28)$$

放射優勢期のゆらぎ：ホライズン外 ($k\tau \ll 1$)

$$\Phi = \Phi_0 \quad (\text{一定}) \quad (3.29)$$

$$\delta = -2\Phi_0 \quad (3.30)$$

$$v = -\frac{\tau}{2}\Phi_0 \quad (3.31)$$

放射優勢期のゆらぎ：ホライズン内 ($k\tau \gg 1$)

$$\Phi = -\frac{\Phi_0}{k^2\tau^2} \cos\left(\frac{k\tau}{\sqrt{3}}\right) \quad (3.32)$$

$$\delta = \frac{2\Phi_0}{3} \cos\left(\frac{k\tau}{\sqrt{3}}\right) \quad (3.33)$$

$$v = \frac{\Phi_0}{2\sqrt{3}k} \sin\left(\frac{k\tau}{\sqrt{3}}\right) \quad (3.34)$$

物質優勢期のゆらぎ：ホライズン外 ($k\tau \ll 1$)

$$\Phi = \Phi_{m0} \quad (\text{一定}) \quad (3.35)$$

$$\delta = -2\Phi_{m0} \quad (3.36)$$

$$v = -\frac{\tau}{3}\Phi_{m0} \quad (3.37)$$

物質優勢期のゆらぎ：ホライズン内 ($k\tau \gg 1$)

$$\Phi = \Phi_{m0} \quad (3.38)$$

$$\delta = -\frac{k^2\tau^2}{6}\Phi_{m0} \quad (3.39)$$

$$v = -\frac{\tau}{3}\Phi_{m0} \quad (3.40)$$

放射優勢期と物質優勢期のポテンシャルの関係

$$\Phi_{m0} = \frac{9}{10}\Phi_0 \quad (3.41)$$

パワースペクトル

$$\langle \Phi^*(\mathbf{k})\Phi(\mathbf{k}') \rangle = (2\pi)^3 \delta^3(\mathbf{k} - \mathbf{k}') P_\Phi(k) \quad (3.42)$$

無次元パワースペクトル

$$\mathcal{P}_\Phi(k) = \frac{k^3 P_\Phi(k)}{2\pi^2} \quad (3.43)$$

遷移関数

$$T(k) = \sqrt{\frac{\mathcal{P}_\Phi(k)}{\mathcal{P}_{\Phi_{m0}}(k)}} \quad (3.44)$$

CDM パワースペクトル

$$P(k) = AkT^2(k)\mathcal{P}_{\Phi_{m0}}(k) \quad (3.45)$$

3.3 光子とバリオンの相互作用効果

トムソン散乱断面積

$$\sigma_T = \frac{8\pi}{3} \left(\frac{\hbar\alpha}{m_e c} \right)^2 = 0.665 \times 10^{-24} [\text{cm}^2] \quad (3.46)$$

トムソン散乱の不変振幅

$$|\mathcal{M}_T| = 24\pi\hbar^2 c^6 m_e^2 \sigma_T [1 + (\mathbf{n} \cdot \mathbf{n}')] \quad (3.47)$$

衝突項 (f は光子の分布関数を表す)

$$C_\gamma[f(p)] = \frac{3}{16\pi} \frac{n_e \sigma_T p}{a} \int d\Omega_{n'} [1 + (\mathbf{n} \cdot \mathbf{n}')^2] \left[\delta f(p, \mathbf{n}') - \delta f(p, \mathbf{n}) - v_{b,i} n^i p \frac{\partial \bar{f}}{\partial p} \right] \quad (3.48)$$

ただし、 n_e : 自由電子数密度、 $n = p/p, n' = p'/p'$

輝度関数

$$\Theta(\mathbf{x}, \mathbf{n}, \tau) = \frac{1}{4} \frac{\int dp p^3 \delta f(\mathbf{x}, p, \mathbf{n}, \tau)}{\int dp p^3 \bar{f}(p, \tau)} \quad (3.49)$$

輝度関数のフーリエ・ルジャンドル展開

$$\Theta(\mathbf{x}, \mathbf{n}, \tau) = \int \frac{d^3k}{(2\pi)^3} e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{x}} \sum_{l=0}^{\infty} (-i)^l (2l+1) P_l(\mu) \Theta_l(\mathbf{k}, \tau) \quad (3.50)$$

$$\Theta_0 = \frac{1}{4} \delta_\gamma, \quad \Theta_1 = -\frac{k}{3} v_\gamma, \quad \Theta_2 = \frac{k^2}{12} \Pi_\gamma \quad (3.51)$$

輝度関数に対する階層方程式

$$\delta'_\gamma - \frac{4}{3} k^2 v_\gamma + 4\Psi' = 0 \quad (3.52)$$

$$v'_\gamma + \frac{1}{4} \delta_\gamma - \frac{k^2}{6} \Pi_\gamma + \Phi = an_e \sigma_T (v_b - v_\gamma) \quad (3.53)$$

$$\Pi'_\gamma + \frac{8}{5} v_\gamma + \frac{36}{5k} \Theta_3 = -\frac{9}{10} an_e \sigma_T \Pi_\gamma \quad (3.54)$$

$$\Theta'_l - \frac{k}{2l+1} [l\Theta_{l-1} - (l+1)\Theta_{l+1}] = -an_e \sigma_T \Theta_l, \quad (l \geq 3) \quad (3.55)$$

バリオンゆらぎの方程式

$$\delta'_b - k^2 v_b + 3\Psi' = 0 \quad (3.56)$$

$$v'_b + \mathcal{H} v_b + \Phi = -\frac{4}{3} \frac{\rho_\gamma}{\rho_b} an_e \sigma_T (v_b - v_\gamma) \quad (3.57)$$

光子散乱の典型的距離

$$\tau_c = \frac{1}{an_e \sigma_T} \quad (3.58)$$

光子・バリオン混合流体の音速

$$c_s^2 = \frac{1}{3} \frac{1}{1+R}; \quad R \equiv \frac{3}{4} \frac{\rho_b}{\rho_\gamma} \quad (3.59)$$

強結合 0 次解

$$v_b = v_\gamma, \quad \Pi_\gamma = 0, \quad \Theta_3 = 0, \quad \delta_b = \frac{3}{4} \delta_\gamma \quad (3.60)$$

音響振動スケール

$$r_s(\tau) = \int_0^\tau c_s d\tau = \frac{1}{\sqrt{3}} \int_0^\tau \frac{d\tau}{\sqrt{1+R}} = \frac{2}{k_{\text{eq}}} \sqrt{\frac{2}{3R_{\text{eq}}}} \ln \left(\frac{\sqrt{1+R} + \sqrt{R+R_{\text{eq}}}}{1 + \sqrt{R_{\text{eq}}}} \right) \quad (3.61)$$

強結合 1 次方程式

$$\delta_\gamma'' + \frac{R'}{1+R}\delta_\gamma' + k^2 c_s^2 \delta_\gamma = -\frac{4k^2}{3}\Phi - \frac{4R'}{1+R}\Psi' - 4\Psi'' \equiv F(\tau) \quad (3.62)$$

$$\delta_b'' + \frac{R'}{1+R}\delta_b' + k^2 c_s^2 \delta_b = \frac{3}{4}F(\tau) \quad (3.63)$$

強結合 1 次 WKB 解

$$\delta_\gamma(\tau) = (1+R)^{-1/4} \left\{ C_1 \cos kr_s + C_2 \sin kr_s - \frac{\sqrt{3}}{k} \int_0^\tau d\tau' F(\tau') [1+R(\tau')]^{3/4} \sin [kr_s(\tau) - kr_s(\tau')] \right\} \quad (3.64)$$

$$\delta_b(\tau) = \left(\text{上式で } F \rightarrow \frac{3}{4}F \text{ としたものの} \right) \quad (3.65)$$

(ただし、断熱ゆらぎの場合 $C_1 = -2\Phi_0$, $C_2 = 0$)

強結合 2 次方程式 (小スケール、高振動近似)

$$\delta_\gamma'' + \frac{k^2 \tau_c}{3(1+R)} \left(\frac{8}{9} + \frac{R^2}{1+R} \right) \delta_\gamma' + \frac{k^2}{3(1+R)} \delta_\gamma = 0 \quad (3.66)$$

強結合 2 次 WKB 解

$$\delta_\gamma \propto e^{\pm ikr_s} e^{-k^2/k_D^2}, \quad k_D^{-2} = \frac{1}{6} \int \frac{\tau_c}{1+R} \left(\frac{8}{9} + \frac{R^2}{1+R} \right) d\tau \quad (3.67)$$

(ただし、偏光を考慮すると $8/9 \rightarrow 16/15$)

3.4 再結合後のゆらぎの成長

物質成分 m とダークエネルギー成分 de の共存系の背景方程式

$$\mathcal{H}^2 + K = \frac{8\pi G}{3} a^2 (\bar{\rho}_m + \bar{\rho}_{de}) \quad (3.68)$$

$$\mathcal{H}' = -\frac{4\pi G}{3} a^2 [\bar{\rho}_m + (1+3w)\bar{\rho}_{de}] \quad (3.69)$$

物質ゆらぎの方程式 (ダークエネルギーのゆらぎは無視：ホライズン内で OK)

$$\delta' + \Delta v + 3\Phi' = 0 \quad (3.70)$$

$$v' + \mathcal{H}v + \Phi = 0 \quad (3.71)$$

$$(\Delta + 3K)\Phi = -4\pi G a^2 \bar{\rho}_m (\delta - 3\mathcal{H}v) \quad (3.72)$$

ホライズン内におけるゆらぎの成長方程式

$$\frac{\partial^2 \delta}{\partial t^2} + 2H \frac{\partial \delta}{\partial t} - 4\pi G \bar{\rho}_m \delta = 0 \quad (3.73)$$

ダークエネルギーが宇宙項の場合の成長解

$$D(t) \propto H(t) \int_0^{a(t)} \frac{da}{a^3 H^3} \quad (3.74)$$

(一般のダークエネルギーの場合には式 (3.73) を数値積分)