

# 密度扰动的线性演化

June 9, 2018

## 1

线性转移函数

## 2 密度扰动功率谱

把整个宇宙分割成许多个立方体，立方体之间满足周期性边界条件

密度涨落定义为

$$\delta(\mathbf{x}) = [\rho(\mathbf{x}) - \langle \rho \rangle] / \langle \rho \rangle \quad (1)$$

$\langle \rho \rangle$ : 体积  $V$  内的平均密度;

把  $\delta(\mathbf{x})$  进行平面波展开

$$\delta(\mathbf{x}) = \sum_k \delta_k \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}) = \sum_k \delta_k^* \exp(-i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}) \quad (2)$$

周期性边界条件要求

$$k_x = n_x \frac{2\pi}{L}, \quad k_y = n_y \frac{2\pi}{L}, \quad k_z = n_z \frac{2\pi}{L}, \quad (3)$$

$n_x, n_y, n_z$  为整数;

$$\delta_k = \frac{1}{V} \int_V \delta(\mathbf{x}) \exp(-i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}) d\mathbf{x} \quad (4)$$

假设取另一个体积  $V$ ，把该体积内的扰动同样展开成以上形式，则展开式的系数  $\delta_k$  可能会不同；若取大量数目的体积  $V$ ，无论是  $\delta_k$  的振幅还是相位，都可能会各处不同；如果相位是随机的，此时的密度扰动场具有 Gauss 分布的统计特征，它的全空间平均值，即

$$\langle \delta(\mathbf{x}) \rangle \equiv \bar{\delta}(\mathbf{x}) = 0 \quad (5)$$

但方差

$$\sigma^2 \equiv \langle \delta^2(\mathbf{x}) \rangle = \sum_k \langle |\delta_k|^2 \rangle = \frac{1}{V} \sum_k \delta_k^2 \neq 0 \quad (6)$$

当  $V \rightarrow \infty$ ,

$$\delta(\mathbf{x}) = \frac{V}{(2\pi)^3} \int \delta_k \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}) d\mathbf{k} \quad (7)$$

$$\sigma^2 \equiv \langle \delta^2(\mathbf{x}) \rangle = \frac{1}{V} \int \delta^2(\mathbf{x}) d\mathbf{x} = \frac{V}{(2\pi)^3} \int \delta_k^2 d\mathbf{k} \quad (8)$$

若密度扰动场在统计上是均匀各项同性的，统计性质与方向无关，因此

$$\sigma^2 = \frac{V}{2\pi^2} \int_0^\infty \delta_k^2 k^2 dk = \frac{V}{2\pi^2} \int_0^\infty \delta_k^2 k^3 d \ln k = \frac{V}{2\pi^2} \int_0^\infty P(k) k^3 d \ln k \quad (9)$$

密度扰动的功率谱

$$P(k) = \delta_k^2 \quad (10)$$

与空间位置无关，只是时间的函数  $\delta_k^2 k^3$  或者  $P(k) k^3$ ：在  $k$  尺度上，单位对数间隔内密度扰动的功率大小，即在该尺度上成团强度的大小。对于 CDM 宇宙，演化的结果是小尺度上有较大的扰动功率，即成团先从小的质量开始，然后通过引力作用逐渐形成越来越大的结构，hierarchical、bottom-up 成团模式；对于 HDM 宇宙，大尺度将产生较大

的扰动功率，使大尺度上优先成团，再通过分裂过程产生较小尺度的结构，top-down 模式。

线性演化阶段结束时的功率谱与初始功率谱的关系

$$P(k, t_f) \equiv \delta_k^2(t_f) = T^2(k) \delta_k^2(t_i) D^2(t_i, t_f) = T^2(k) P(k, t_i) D^2(t_i, t_f) \quad (11)$$

一个半径为  $R$  的球体积内的平均质量

$$\langle M \rangle = \langle \rho \rangle V = \frac{4\pi}{3} \langle \rho \rangle R^3 \quad (12)$$

质量涨落方差

$$\sigma_M^2 = \left\langle \frac{[M - \langle M \rangle]^2}{\langle M \rangle^2} \right\rangle = \left\langle \left( \frac{\delta M}{M} \right)^2 (R) \right\rangle \quad (13)$$

表示在全空间任意选取的、半径为  $R$  的球体积  $V = 4\pi R^3/3$  内质量涨落的方均值。

由 Fourier 级数展开，

$$\begin{aligned} \sigma_M^2 &= \left\langle \frac{\int \delta(\mathbf{x}) d\mathbf{x}}{V} \frac{\int \delta(\mathbf{x}') d\mathbf{x}'}{V} \right\rangle \\ &= \frac{1}{V^2} \left\langle \int_V \int_V \sum_k \delta_k \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}) \sum_{k'} \delta_{k'}^* \exp(-i\mathbf{k}' \cdot \mathbf{x}') d\mathbf{x} d\mathbf{x}' \right\rangle \\ &= \frac{1}{V^2} \left\langle \sum_{k, k'} \delta_k \delta_{k'}^* \int_V \exp(i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}) d\mathbf{x} \int_V \exp(-i\mathbf{k}' \cdot \mathbf{x}') d\mathbf{x}' \right\rangle \\ &= \frac{1}{V^2} \int_V d\mathbf{x}_0 \left[ \sum_{k, k'} \delta_k \delta_{k'}^* \int_V \exp[i\mathbf{k} \cdot (\mathbf{x}_0 + \mathbf{x})] d\mathbf{x} \int_V \exp[-i\mathbf{k}' \cdot (\mathbf{x}_0 + \mathbf{x}')] d\mathbf{x}' \right] \\ &= \frac{1}{V^2} \int_V d\mathbf{x}_0 \exp[i(\mathbf{k} - \mathbf{k}') \cdot \mathbf{x}_0] \left[ \sum_{k, k'} \delta_k \delta_{k'}^* \int_V \exp[i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}] d\mathbf{x} \int_V \exp[-i\mathbf{k}' \cdot \mathbf{x}'] d\mathbf{x}' \right] \end{aligned}$$

由于

$$\int_V d\mathbf{x}_0 \exp[i(\mathbf{k} - \mathbf{k}') \cdot \mathbf{x}_0] = \delta_{k, k'} \quad (14)$$

上式化为

$$\sigma_M^2 = \sum_k \delta_k^2 \left[ \frac{1}{V} \int_V \exp[i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}] d\mathbf{x} \right]^2 \quad (15)$$

$$\frac{1}{V} \int_V \exp[i\mathbf{k} \cdot \mathbf{x}] d\mathbf{x} = \frac{3}{(kR)^3} [\sin(kR) - kR \cos(kR)] \equiv W(kR) \quad (16)$$

$$\sigma_M^2 = \sum_k \delta_k^2 W^2(kR) = \frac{V}{2\pi^2} \int_0^\infty \delta_k^2 W^2(kR) k^2 dk = \frac{V}{2\pi^2} \int_0^\infty P(k) W^2(kR) k^3 d \ln k \quad (17)$$

### 3 ANGULAR CORRELATIONS

?