密度扰动的线性演化

August 20, 2016

10 < z < 1000: 黑暗时代 (Dark Ages)

- 1 球对称塌缩模型
- 2 Press-Schechter 质量函数

3 Zel'dovich 近似

对于一个三轴椭球状的扰动,坍缩过程不会终结到一个点,而是终结到一个准二维的平展结构,通常称为"薄饼"模型。假设压力可以忽略,流体可以看成是由大量尘埃质点组成的,并假设在焦散线 (caustics) 处,密度可以达到无穷大,但这些区域引起的引力加速度保持为有限。在这些近似下,粒子的位置坐标为

$$\mathbf{r}(t, \mathbf{q}) = a(t)[\mathbf{q} - b(t)f(\mathbf{q})] \tag{1}$$

r: Eular 位置坐标,即固有坐标; a(t): 宇宙尺度因子, $a(t) \propto t^{2/3}$; q: Lagrange 位置坐标,相当于无扰动时粒子的初始共动坐标;在有扰动情况下粒子的共动坐标:

x = q - b(t) f(q), f(q): 扰动产生的与时间无关的位移场的函数, b(t): 位移的线性演化,且在扰动开始时刻 t_i , $b(t_i) = 0$,并满足演化方程

$$\ddot{b} - 2\frac{\dot{a}}{a}\dot{b} - 4\pi G\rho b = 0 \tag{2}$$

b(t) 随时间增长的规律是 $b(t) \propto t^{2/3}$; 再设扰动位移场是无旋的,可以把它写成某个势函数 (速度势函数) 的梯度:

$$f(\mathbf{q}) = \nabla_{\mathbf{q}} \Psi(\mathbf{q}) \tag{3}$$

在共动坐标下, 粒子的本动速度

$$\mathbf{u} \equiv \dot{\mathbf{x}} = \frac{1}{a} \left(\frac{\mathrm{d}\mathbf{r}}{\mathrm{d}t} - H\mathbf{r} \right) = -\dot{b}f(\mathbf{q})$$
 (4)

速度场也是无旋的;

在扰动位移为线性时,通过 r 与 q 之间坐标变换的 Jacobi 行列式 $|J(r,t)|=|\partial r/\partial q|$, 扰动密度和平均背景密度之间的守恒关系 $\rho(r,t)\mathrm{d}^3r=\bar{\rho}(t)\mathrm{d}^3q$ 可表示为

$$\rho(\mathbf{r},t) = \frac{\bar{\rho}(t)}{|J(\mathbf{r},t)|} \tag{5}$$

或

$$\frac{\rho}{\bar{\rho}} = \frac{1}{[1 + b(t)\alpha_1][1 + b(t)\alpha_2][1 + b(t)\alpha_3]}$$
(6)

 $1 + b(t)\alpha_i$: 矩阵 J 的本征值, α_i : 应变张量 (形变张量) $\partial f_i/\partial q_i$ 的本征值;

Zel'dovich 近似是对粒子的位移取一阶线性近似,而不是直接对密度扰动取线性近似;位移被认为是线性变化的,而密度的变化可能是线性的,也可能是非线性的;当 $|b(t)\alpha_i| \ll 1$ 时,密度扰动为

$$\delta \approx -(\alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3)b(t) = b\nabla \cdot f = b\nabla_a^2 \Psi \tag{7}$$

若 α_i 为负值,则当扰动增大到使得 $b(t) = -\frac{1}{\alpha_i}$ 时,上式密度为无穷大,即形成奇点,称为壳层交叉(shell crossing);意味着 Lagrange 坐标不同的两个粒子 (或多个粒子) 碰

到一起了,具有相同的 Eular 坐标,粒子的轨道交叉了,坐标变换不是一对一的了;发生壳层交叉的地方称为焦散线(焦散面);发生坍缩的地方,至少有一个 α_i 为负值,若不止一个 α_i 为负,则坍缩首先发生在最负的 α_i 相应的轴方向,从而形成"薄饼"结构;在很少的情况下,当两个或三个 α_i 相同时,也可能在两个或三个方向同时坍缩,从而形成"纤维"状或"点"状结构。Zel'dovich 近似的结果是,薄饼状结构是引力坍缩的最一般形式。