紫外線輻射場中の銀河円盤の分裂

須佐 元 甲南大学理工学部物理学科

背景紫外線輻射場(>13.6eV)

●物理プロセス ✓ 加熱:T~I0⁴ K ✓ 電離・解離

- 強度(Ly *α* forestの観測)
 - \checkmark |₂₁ < 0.01 @ z > 6
 - \checkmark $I_{21} = 0.1 1 @ z = 2 4$
 - ✓ I₂₁=0.0|- 0.00| @ z=0

→浸透すれば原始銀河ガスを加熱するには十分

軽い銀河(<10⁸Msun)~光蒸発

 z_{reion}



重い銀河(>10⁸Msun) ~Downsizing?



(Kauffman, G. et al, MNRAS, 341, 54, 2003)

研究の目標

- まずTvir >> 10⁴KのDMハロー中にある円盤 銀河でも紫外線背景放射が星形成を止める 場合があることを明らかにする。
 - \rightarrow Downsizing ?
- 銀河形態分岐?

日盤銀河のモデル(初期・境界条件)

$$\Phi_{\text{ext}}(r) \equiv -\left(\frac{27}{4}\right)^{1/2} \left[\frac{v_1^2}{\left(r^2 + a_1^2\right)^{1/2}} + \frac{v_2^2}{\left(r^2 + a_2^2\right)^{1/2}}\right]$$

$$v_1 = v_2 = 100 \text{km s}^{-1}, \quad a_1 = 0.3 \text{kpc}, \quad a_2 = 5 \text{kpc}$$
radiation
addition
additi



H = 100 pc $\rho_{\text{ini}} : 0.05, 0.1, 0.3 M_{\odot} \text{pc}^{-3}$ $I_{21} = 0 \text{ or } 1$ $R_{\text{disk}} = 3 \text{kpc}$

Susa , ApJ 684, 226, 2008

Mass distribution of Dark Halo

 $M(r)[M_{\odot}]^{_{1.5 \times 10^{10}}}$ $1. \times 10^{10}$ $5. \times 10^9$ 0 2 3 5 4

r[kpc]

Parameters

TABLE 1

Common Parameters

symbol	numerical value employed	description
$N_{ m nei}$	50	Number of neighbor particles
H_{i}	$100 \mathrm{pc}$	Initial disk thickness
$T_{ m i}$	$10^4 { m K}$	Initial disk temperature
T_{\min}	$300 \mathrm{K}$	minimum temperature

TABLE 2 Model dependent Parameters

Label	I_{21}	$ ho_{ m i}[M_{\odot}/{ m pc}^{-3}]$	simulated time	# of SPH particles	$n_{\rm H,res}[{\rm cm}^{-3}]$	ϵ [pc]
A	0	0.05	300 Myr	$1.28 imes10^6$	235	3.05
В	0	0.1	120 Myr	$2.56 imes10^6$	235	3.05
C	0	0.3	$40 \mathrm{Myr}$	$7.68 imes10^6$	235	3.05
Ar	1	0.05	350 Myr	$1.28 imes10^6$	235	3.05
\mathbf{Br}	1	0.1	200 Myr	$2.56 imes10^6$	235	3.05
\mathbf{Cr}	1	0.3	40 Myr	$7.68 imes10^6$	235	3.05
Bh	0	0.1	120 Myr	$1.28 imes10^6$	58.8	6.09
Brh	1	0.1	$120 \mathrm{Myr}$	$1.28 imes10^6$	58.8	6.09

分解能の関係で最低温度を300Kに設定しているので、小さな スケールで分裂しにくい条件で計算している。実際には100Kを 下回るのでより小さなスケールで分裂が起きる。



A、B、Cすべて不安定→分裂・星形成

Qと相図 (I21=0)



 $C_s K$

 $\pi G \Sigma$



上のQの見積もり でよい。



モンタージュ: I21=1



A, B 安定→分裂せず。星形成は強く抑制

Cは不安定→分裂・星形成

相図 (I21=1)

Hot less dense components



鉛直方向の物理量分布



Temperature PDFs $\Delta \log T = 0.06$ あたりのガス質量の割合 $\Delta M / M_{total}$



Ar, Br ではHot componentが支配的 → large Q → 安定 CrではCold componentが支配的 → small Q → 不安定

Density PDFs



Convergence of PDFs



Black : B , Br (canonical resolution) Red : B/2, Br/2 (half resolution) Blue : B/8, Br/8 (1/8 resolution)

Good agreement below resolution limit

Photo Heating

$$\Gamma_{ion} = n_{HI} \int_{\nu_L}^{\infty} \int \frac{I_{\nu} \sigma_{\nu}}{h\nu} (h\nu - h\nu_L) d\Omega d\nu$$

= $\frac{4\pi}{3} I_{\nu_L}^{in} n_{HI} \sigma_{\nu_L} \nu_L \left(\frac{\gamma(1, \tau_{\nu_L})}{\tau_{\nu_L}} - \frac{\gamma(4/3, \tau_{\nu_L})}{\tau_{\nu_L}^{4/3}} \right)$
 $\propto \tau_{\nu_L}^{-1} (\text{for } \tau_{\nu_L} \gg 1)$

Cooling Function for low T

 10^{-23} 10^{-24} $N_{\rm HI} = 10^{20}$ 10^{-25} S^{-1} cm^3 10^{-26} $Z/Z_{o}=1$ [erg 10^{-27} $N_{HI} = 10^{21}$ 10^{-28} \leq Н, $Z/Z_{\odot} = 10^{-2}$ 10^{-29} Ly-a 10^{-30} 10^{3} 10^{4} Τ [K]

柱密度が大きいものは 1万度以下に冷却でき るが柱密度が小さいと だめ。

threshold column density

$$N_{\rm H,sh} \simeq \frac{1}{y_{\rm HI}\sigma_{\nu_{\rm L}}} \left(\frac{2\pi I_{\nu_{\rm L}}\sigma_{\nu_{\rm L}}\nu_{\rm L}}{3n_{\rm H}\Lambda_{\rm H_2}}\frac{\Gamma\left(\beta\right)}{1+\beta}\right)^{\frac{1}{\beta}}$$

$$I_{\nu} \propto \nu^{-\alpha} \quad \beta \equiv 1 + (\alpha - 1)/3.$$

Using the present assumptions ($\alpha = 1, I_{21} = 1$), we have $N_{\rm H,sh} \simeq 7 \times 10^{20} \rm cm^{-\beta} \left(\frac{I_{21}}{1}\right) \left(\frac{n_{\rm H}}{1 \rm cm^{-3}}\right)^{-1} \left(\frac{y_{\rm HI}}{0.5}\right)^{-1}$ (6)

今回の計算では N_H~2×10²¹cm⁻²

局所紫外線輻射場(>13.6 eV)

Our Galaxyの
 "diskhalo"モデル

Bland-Hawthron & Maloney 1999, 2002)

円盤の成分+バルジの成分+ 6% escape fraction constrained by H α obs. on HVC $10^{5.5} - 10^7$ photons cm⁻²s⁻¹ $I_{21} \approx 10^{-1} - 10^{0.5}$



@銀河形成期

• AGN
$$I_{21} \approx 10^2 \left(\frac{L_{AGN}}{10^{44} \text{ erg s}^{-1}}\right) \left(\frac{R}{10 \text{ kpc}}\right)^{-2}$$

- ・ 階層的構造形成→円盤は強いLocal fieldにさらされる。
- 単純にSFRに比例すると考えると、Our Galaxyのlocal fieldの10倍~100倍の強度
 - $XI_{21} \approx 100$ ならば臨界柱密度も100倍

Critical NHI \rightarrow Mass

単純に円盤のバリオン質量を計算する。

$$M = \pi R_{\text{disk}}^2 N_{\text{HI}} m_{\text{p}}$$
$$= 5 \times 10^9 M_{\odot} \left(\frac{R_{\text{disk}}}{10 \text{kpc}}\right)^2 \left(\frac{N_{\text{HI}}}{2 \times 10^{21} \text{cm}^{-2}}\right)$$

局所輻射場がさらに加わると、NHIが10-100倍になるので、 円盤の臨界質量も10-100倍。



Downsizing



(Kauffman, G. et al, MNRAS, 341, 54, 2003)

宇宙論的な考察(1/2)

- 宇宙論的なダークハロー(zc、M、λ)
- ハロー中のバリオンの半分が一様な円盤に なったとする
- この円盤がNHIshを超えるかどうか。
- この円盤のr=Rdisk/2 でQが1を超えるかどうか。

宇宙論的な考察(2/2)



CDM宇宙のスピンパラメータ



Heavens & Peacock 1987

まとめ

- 紫外線背景放射の存在下で、円盤銀河ガスの 分裂を輻射流体力学を用いた数値計算で追跡 した。
- 臨界の円盤柱密度が存在し、それよりも厚い円盤では自己重力による分裂が起き、それよりも薄い円盤では、分裂が抑制されることがわかった。
- その結果、銀河形成期にM_{disk}~10¹⁰M_{sun}程度以下の円盤銀河では星形成が抑制され、所謂 Downsizingの問題を解決することが期待される。