#### 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

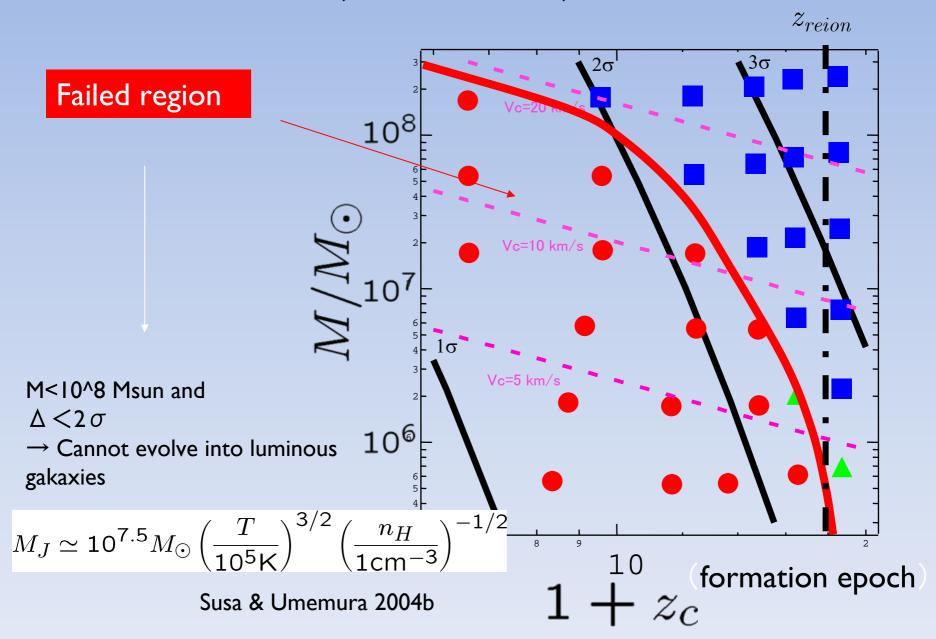
### 背景紫外線輻射場(>13.6eV)

- 物理プロセス
  - ✓ 加熱:T~10<sup>4</sup> K
  - ✓ 電離 解離

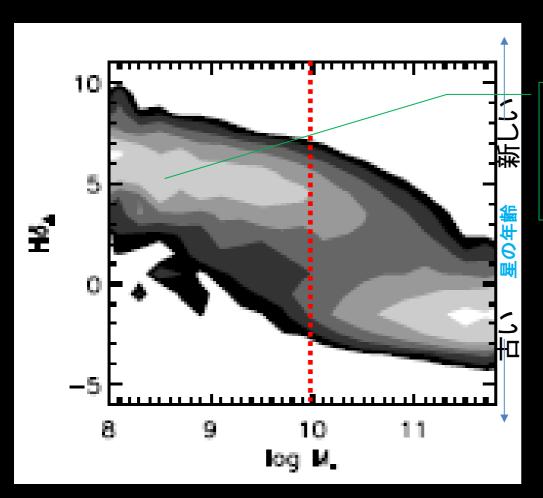
- 強度(Ly α forestの観測)

  - $\checkmark$   $I_{21} = 0.1 1 @ z = 2 4$
  - $\sqrt{|z|} = 0.01 0.001$  @ 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(<10<sup>8</sup>Msun)~光蒸発



#### 重い銀河(>10<sup>8</sup>Msun) ~Downsizing?



10<sup>10</sup>Msun以下の小さな星質量の銀河の方が、星形成が最近になって起こっている。

単純なCDMのモデルとは違って、臨 界質量よりも小さな銀河で、high-z での星形成を抑制するメカニズムか 必要。

紫外線加熱?

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

### 研究の目標

- まずTvir >> 10<sup>4</sup>K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。
  - → Downsizing ?
- 銀河形態分岐?

### 円盤銀河のモデル(初期・境界条件)

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

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



Uniform disk with slight perturbations

Same as Wada & Norman 2007 except rotation velocity

$$H = 100 pc$$

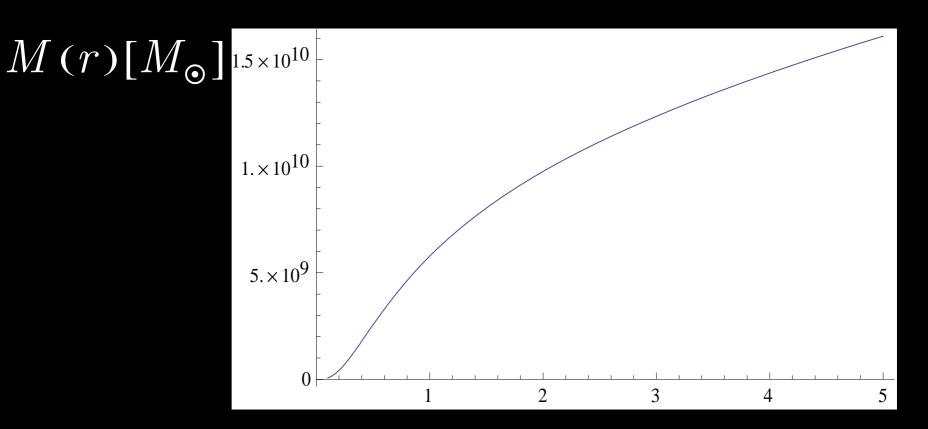
$$ho_{
m ini}:0.05,0.1,0.3M_{\scriptscriptstyle 
m Z}{
m pc}^{ ext{-3}}$$

$$I_{21} = 0$$
 or 1

$$R_{\rm disk} = 3 {\rm kpc}$$

Susa, ApJ 684, 226, 2008

#### Mass distribution of Dark Halo



r[kpc]

#### Parameters

TABLE 1 COMMON PARAMETERS

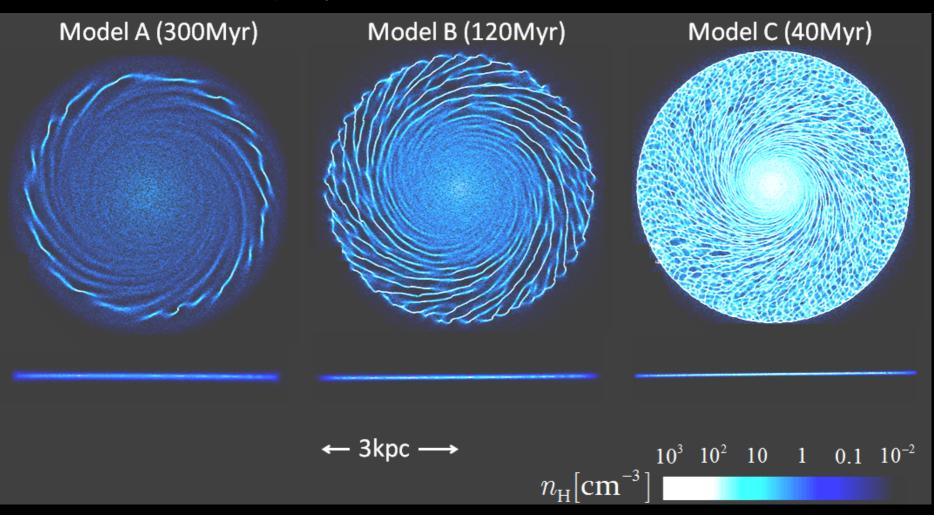
symbol	numerical value employed	description
$N_{ m nei}$	50	Number of neighbor particles
$H_{ m i}$	$100 \mathrm{pc}$	Initial disk thickness
$T_{ m i}$	$10^4 { m K}$	Initial disk temperature
$T_{\min}$	300K	minimum temperature

Table 2
Model dependent Parameters

Label	$I_{21}$	$ ho_{ m i}[M_{\odot}/{ m pc}^{-3}]$	simulated time	# of SPH particles	$n_{\rm H,res}[{\rm cm}^{-3}]$	$\epsilon[pc]$
A	0	0.05	300 Myr	$1.28 \times 10^{6}$	235	3.05
В	0	0.1	$120 \mathrm{\ Myr}$	$2.56 \times 10^{6}$	235	3.05
C	0	0.3	40 Myr	$7.68  imes 10^6$	235	3.05
Ar	1	0.05	$350 \mathrm{\ Myr}$	$1.28  imes 10^6$	235	3.05
Br	1	0.1	$200 \mathrm{\ Myr}$	$2.56  imes 10^6$	235	3.05
Cr	1	0.3	$40 \mathrm{\ Myr}$	$7.68  imes 10^{6}$	235	3.05
Bh	0	0.1	$120 \mathrm{\ Myr}$	$1.28 \times 10^{6}$	58.8	6.09
$\operatorname{Brh}$	1	0.1	$120 \mathrm{\ Myr}$	$1.28  imes 10^6$	58.8	6.09

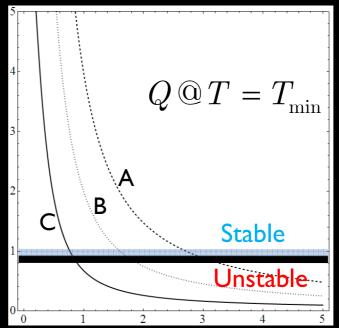
分解能の関係で最低温度を300Kに設定しているので、小さなスケールで分裂しにくい条件で計算している。実際には100Kを下回るのでより小さなスケールで分裂が起きる。

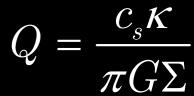
# モンタージュ: I21=0



A、B、Cすべて不安定→分裂・星形成

## Qと相図 (I21=0)

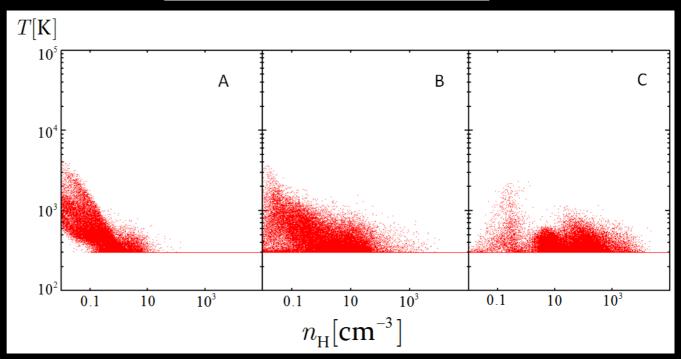




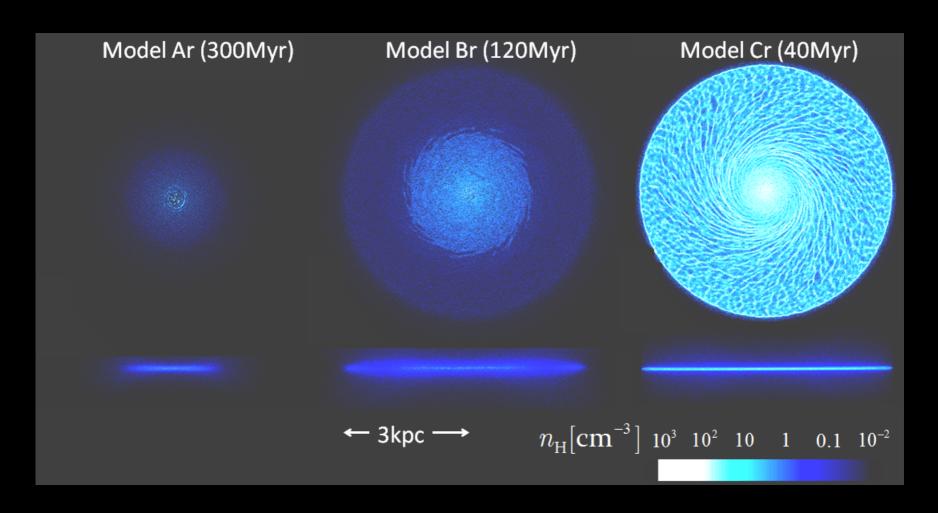
高密度領域は T~Tmin



上のQの見積もり でよい。



# モンタージュ: I21=1

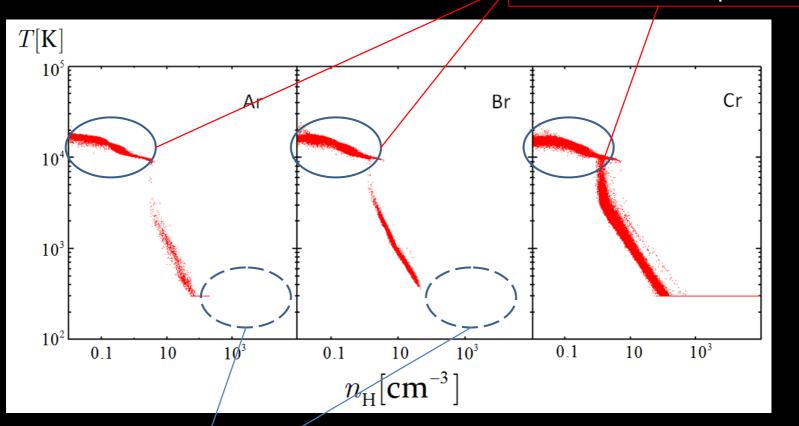


A, B 安定→分裂せず。星形成は強く抑制

Cは不安定→分裂·星形成

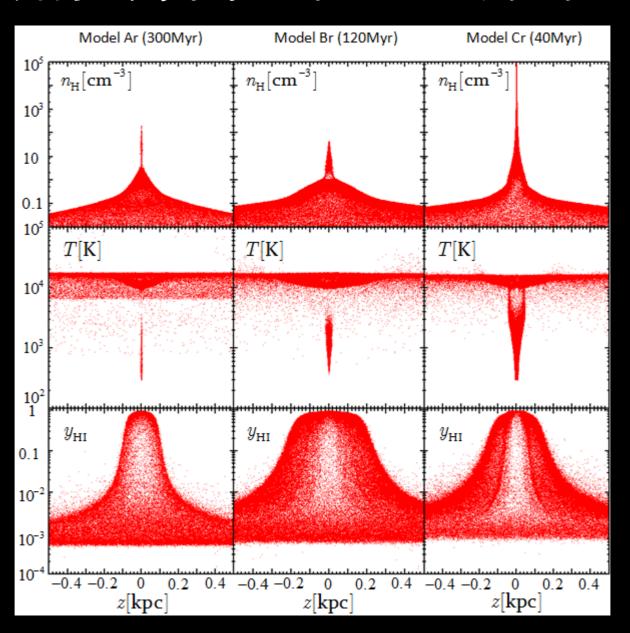
# 相図 (I21=1)

Hot less dense components



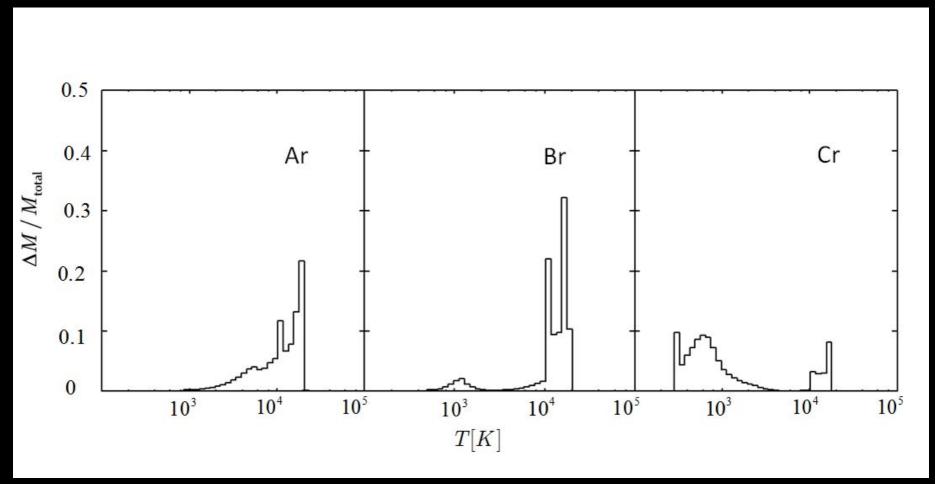
No cold dense components

# 鉛直方向の物理量分布



#### Temperature PDFs

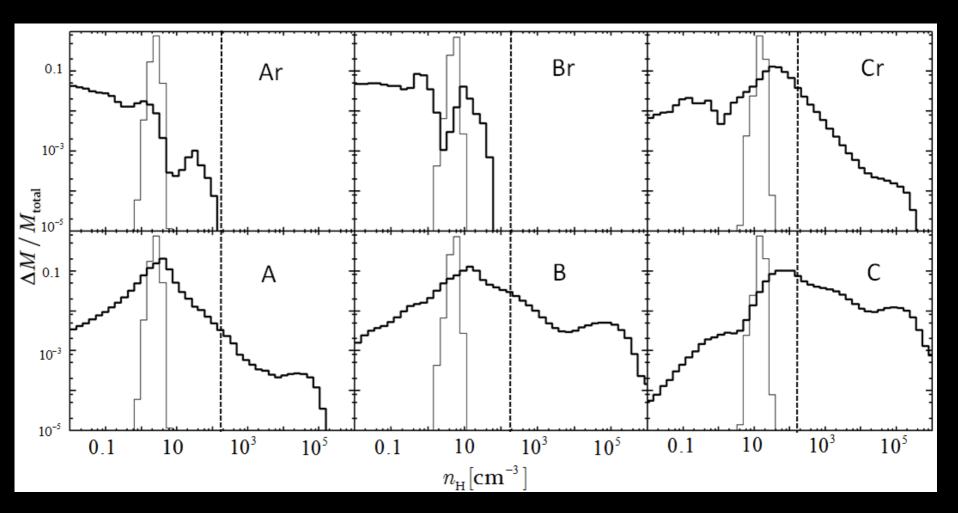
 $\Delta \log T = 0.06$ あたりのガス質量の割合 $\Delta M / M_{total}$ 



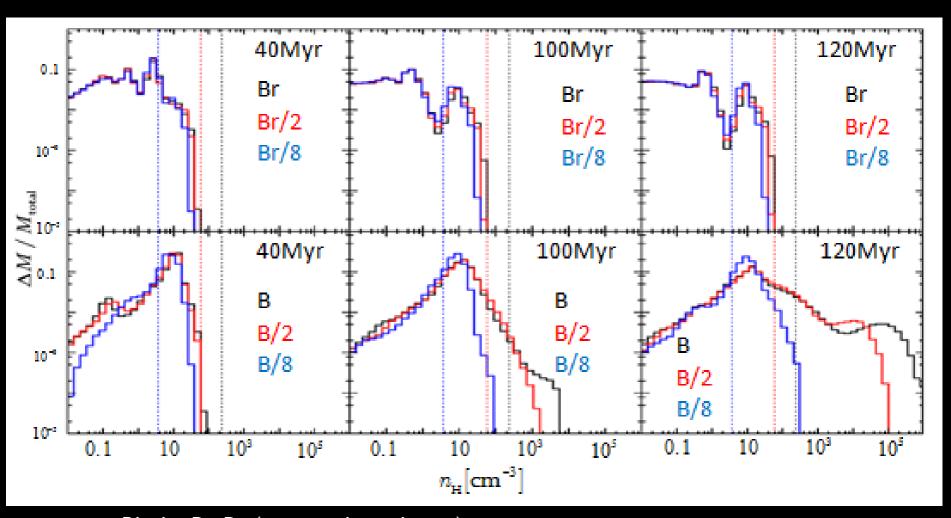
Ar, Br ではHot componentが支配的
→ large Q → 安定

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

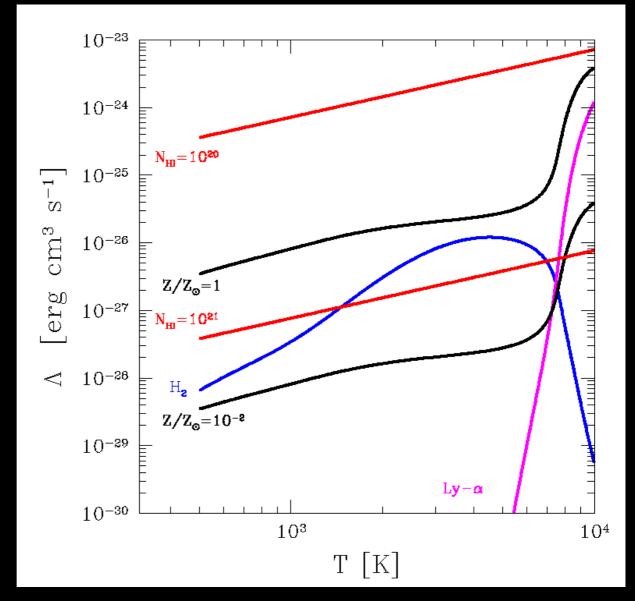
### Photo Heating

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

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

$$\propto \tau_{\nu_I}^{-1} (\text{for } \tau_{\nu_I} \gg 1)$$

# Cooling Function for low T



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

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

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

Using the present assumptions ( $\alpha = 1, I_{21} = 1$ ), we have

$$N_{\rm H,sh} \simeq 7 \times 10^{20} {\rm cm}^{-2} \left(\frac{I_{21}}{1}\right) \left(\frac{n_{\rm H}}{1 {\rm cm}^{-3}}\right)^{-1} \left(\frac{y_{\rm HI}}{0.5}\right)^{-1}$$
 (6)

## 今回の計算では N<sub>H</sub>~2×10<sup>21</sup>cm<sup>-2</sup>

## 局所紫外線輻射場(>13.6 eV)

Our Galaxyの"diskhalo"モデル

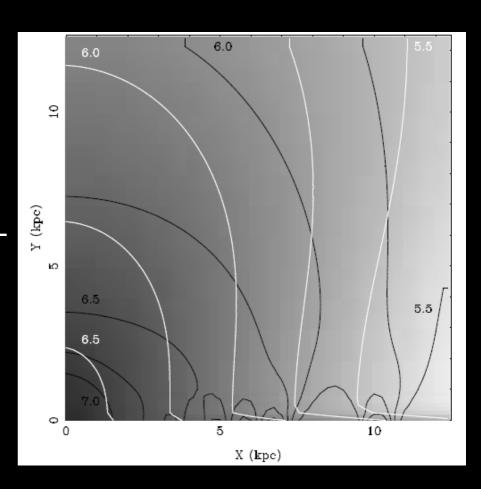
Bland-Hawthron & Maloney 1999, 2002)

円盤の成分+バルジの成分+6% escape fraction constrained by H $\alpha$  obs. on HVC

 $10^{5.5} - 10^7$  photons cm<sup>-2</sup>s<sup>-1</sup>



 $|I_{21}| \approx 10^{-1} - 10^{0.5}$ 



## @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

 $\chi I_{21} \approx 100$ ならば臨界柱密度も100倍

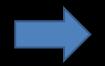
#### Critical N<sub>HI</sub> → Mass

単純に円盤のバリオン質量を計算する。

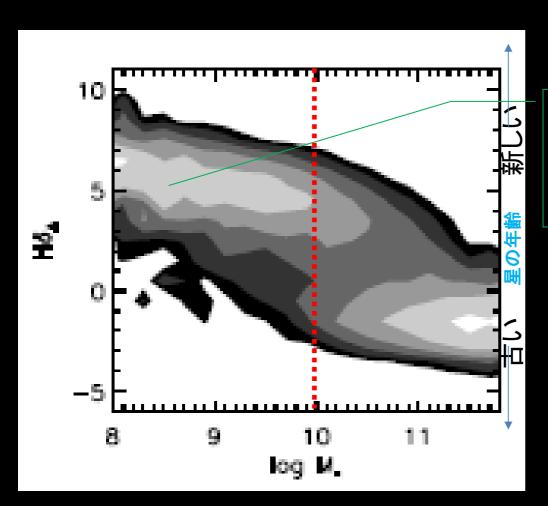
$$M = \pi R_{\text{disk}}^2 N_{\text{HI}} m_{\text{p}}$$

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

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



10<sup>10</sup>Msun以下の小さな星質量 の銀河の方が、星形成が最近に なって起こっている。

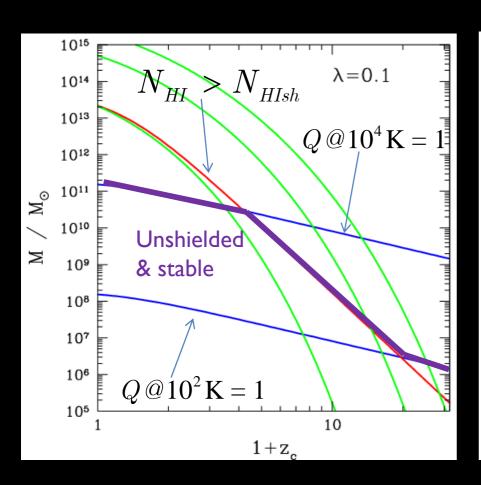
単純なCDMのモデルとは違って、臨 界質量よりも小さな銀河で、high-z での星形成を抑制するメカニズムか 必要。

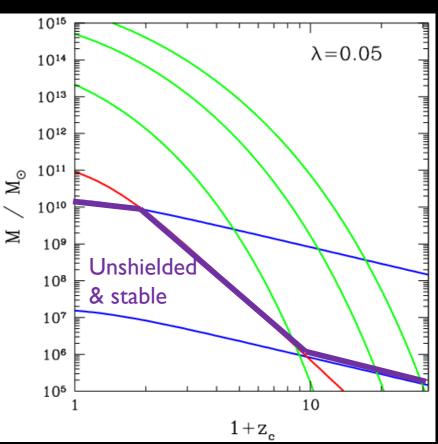
(Kauffman, G. et al, MNRAS, 341, 54, 2003)

# 宇宙論的な考察(1/2)

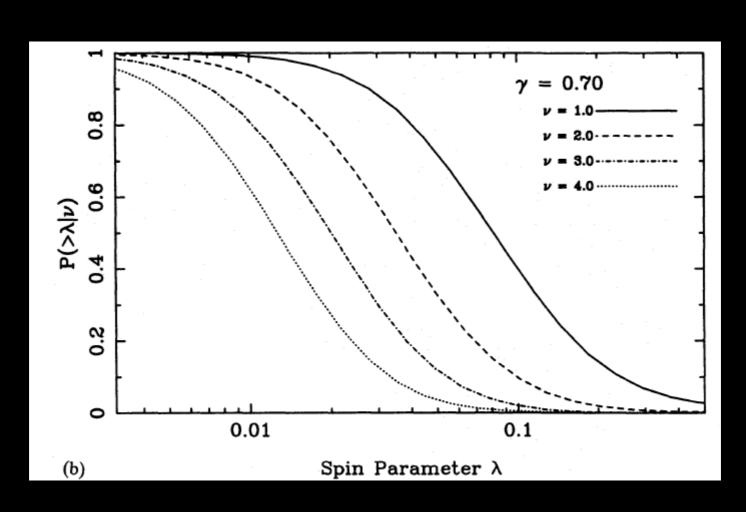
- 宇宙論的なダークハロー(zc、M、λ)
- ハロー中のバリオンの半分が一様な円盤に なったとする
- 円盤はんで回転平衡、鉛直方向には静水圧 平衡
- この円盤がNHIshを超えるかどうか。
- この円盤のr=Rdisk/2 でQが1を超えるかどうか。

# 宇宙論的な考察(2/2)





# CDM宇宙のスピンパラメータ



### 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<sub>disk</sub>~10<sup>10</sup>M<sub>sun</sub>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。