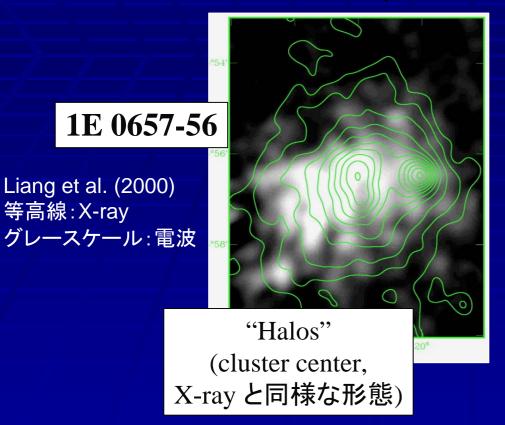
# 銀河団のガスダイナミクスと粒子加速

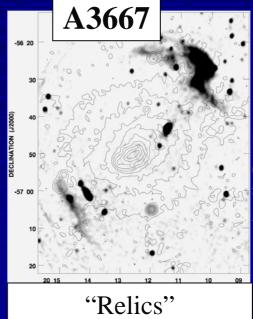
滝沢元和 (山形大学理学部物理学科)

#### 目次

- Introduction
- 粒子加速と関連あるガスダイナミクス
  - 衝撃波
  - バブル、Jet
  - ■乱流
- Moving substructure の流体シミュレーション
  - Cold front、乱流 (Takizawa 2005, ApJ 629, 791)
  - SZ効果によるICMの物理状態のALMAでの観測可能性 (Yamada et al. in preparation)
- まとめ

#### Introduction (Radio Halos, Relics)





Rottgering et al. (1997) 等高線:X-ray グレースケール:電波

"Relics"
(on cluster outskirts,
Irregular shape)

- R ~100 kpc Mpc,
- $S_{\nu} \propto \nu^{-\alpha}$  :  $\alpha \sim 1.3$ --2.0 (not a single power-law)
- L ~  $10^{40-41}$  erg/sec (10MHz ~ 10GHz),
- $E_e \sim GeV + B \sim \mu G$

#### Diffusion Problem

- 銀河団の中には確かに宇宙線電子の点源がある (銀河、AGNs、Jets)。しかし、冷却時間内に拡散 しうる距離は短い。
  - Bohm diffusion approximation :

$$\kappa = (\eta E_e c/3 e B)$$

Cooling time:

$$t_{\rm cool} = 1.1 \times 10^9 \, \text{yr} \, (E_e / \text{GeV})^{-1}$$

Diffusion length within the cooling time:

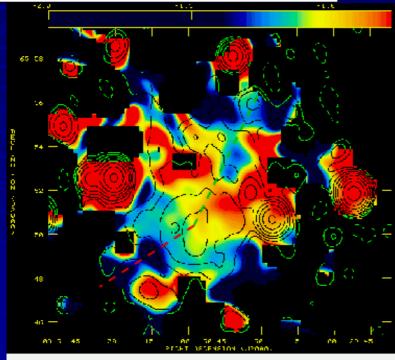
$$L_{\text{diff}} \sim 2.2 \times 10^{-4} \text{ Mpc} (\eta/10^2)^{1/2} (B/\mu \text{ G})^{-1/2}$$

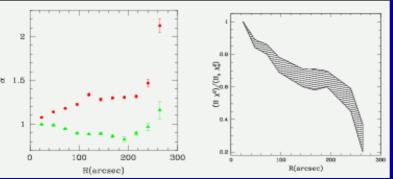
■ 非熱的電子はその場で加速されている

#### Radio halos

A665の電波スペクトル指数map

赤:ハード 青:ソフト Feretti et al. (2004)

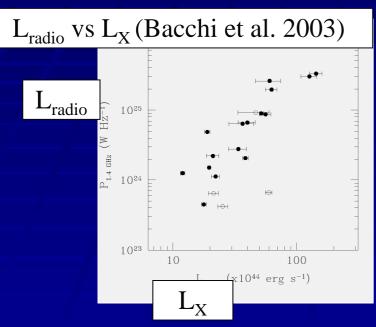


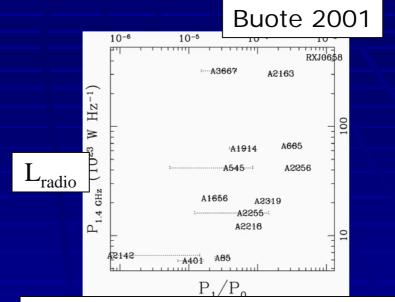


- •積分するとパワーロー(α~1-2)
- •スペクトルには空間依存性あり。
- •Coma:中心flat ( $\alpha \sim 0.8$ )、周辺 steep ( $\alpha \sim 1.8$ )
- •A665, A2163: そんなに単純では ない

加速過程は場所に強く依存、必ずしも球対称ではない。

#### Introduction (Radio, statistics)





X-ray imageの球対称からのずれ具合

- (最大)電波強度はX線光度との強い相関 (L<sub>R</sub> ~L<sub>x</sub><sup>1.7</sup>)
- Merger との関連をほのめかす状況証拠
- 電波放射とICMの運動との関連を強く示唆(磁化したプラズマでの粒子加速問題)

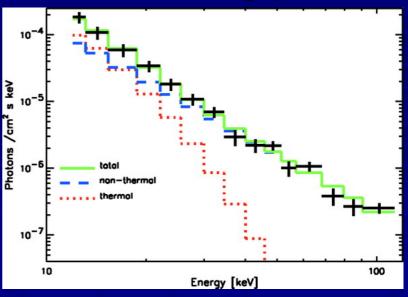
#### Observations (Hard X-ray)

- いくつかの銀河団、銀河群から非熱的硬X 線放射の報告があるが、反論もある。 (Coma, A2256, HCG62, etc)
- 14個の銀河団(AGNの影響少ない、ほぼ merger)の合成スペクトルからの非熱的硬 X線、AGNよりsoft, extended(Navalainen et al. 2004)
- SUZAKU, NeXTに期待
- Origin????
  - Inverse Compton (E<sub>e</sub> ~ GeV +CMB) B discrepancy ?
  - Bremsstrahlung (E<sub>e</sub> ~10-100 keV + ICM)

huge energy input is necessary

Synchrotron (E<sub>e</sub> ~ PeV + B ~1 μ G)
 (Inoue et al. 2005)

現時点では逆コンプトンが一番もっともら しいが、決定的ともいえない。



Combined spectrum of 14 clusters observed with Beppo SAX:

Nevalainen et al. (2004)

Photon index =2.8<sup>+0.3</sup><sub>-0.4</sub>

逆コンプトンだと思うと

Electron spectrum:  $\mu$  =3.8-5.0 Radio spectral index: 1.4-2.1

#### Observations (EUV, γ-ray)

- EUV (γ<sub>e</sub>~300+CMB ???)
  - Still controversial
    - How significant are these detections?
    - Thermal or non-thermal?

XMM-Newton detect warm (~0.2 keV) thermal plasma, which is probably from filaments in a large scale structure near clusters. (Kaastra et al. 2003)

- γ -ray
  - Only upper limit (EGRET: Reimer et al. 2003)

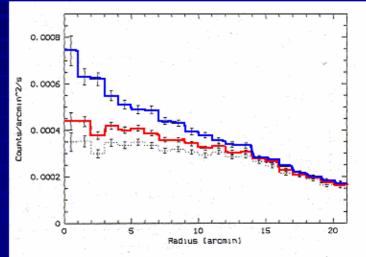


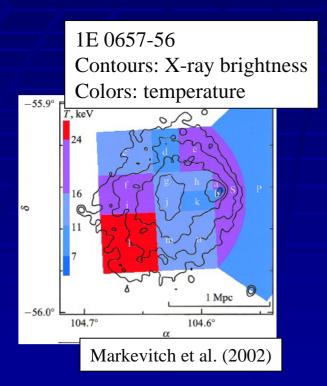
Fig. 9.—The azimuthally averaged radial intensity profile of the EUV flux in the Coma Cluster (solid line). The expected EUV emission from the X-ray plasma is shown as a dashed line. The vignetted background is shown as a dotted line.

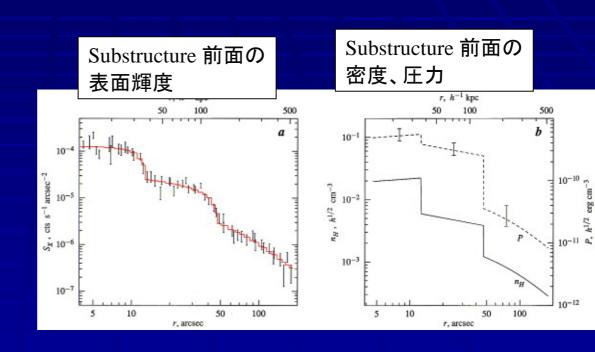
Coma cluster: EUV radial profile (Bowyer et al. 1999)

Blue: observed emission

Red: emission expected from thermal model in X-ray

## 銀河団内衝撃波(merger, moving substructure によるもの)



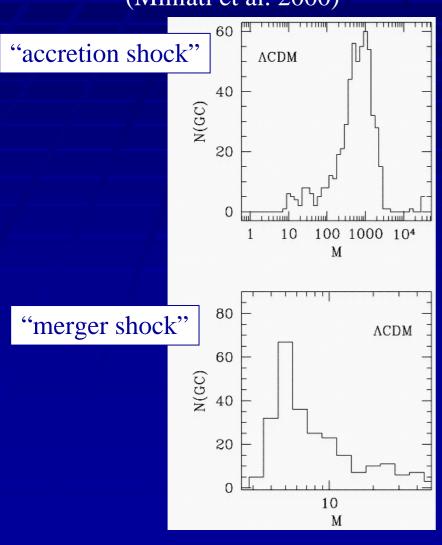


いくつかの銀河団でsubstructure 前面の衝撃波が密度and/or温度のジャンプとして見えている。

典型的には M =1~3

#### 構造形成に伴う衝撃波

Mach number distribution (Miniati et al. 2000)



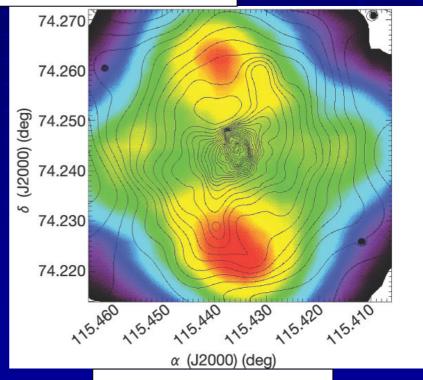
- -Cosmological N-body + hydro simulation (∧-CDM)
- -"accretion shocks have higher Mach numbers (10—1000) ただし、もっと低くなるかもしれない (Totani & Inoue 2002)
- -"merger shocks have lower Mach numbers (1--10)

# 電波銀河による衝撃波と非熱的粒子の供給

MS0735.6+7421銀河団中心部での電波ジェット McNamara et al. (2005)



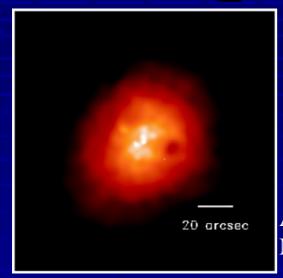
カラー:X線 等高線:電波



カラー:温度

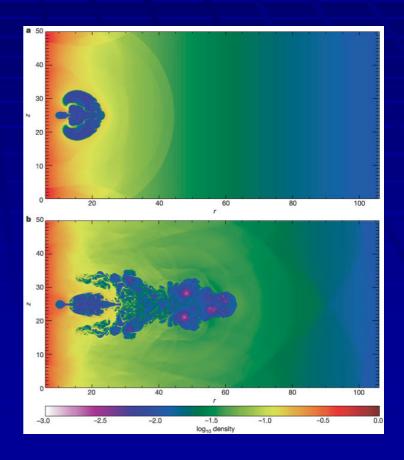
等高線:X線表面輝度

#### バブルのsimulations: バブルをどうやって長生きさせるか



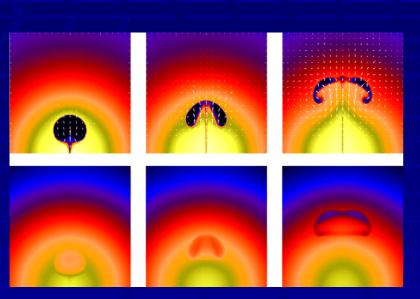
Abell 2597 McNamara et al. 2001

- AGNから離れたところのバブル、低周波 電波でしか光っていないバブルが見つ かっている――> バブルは簡単には周囲と混ざらない
- 流体シミュレーション(粘性なし)ーー> すぐにK-H不安定性で壊れてしまう



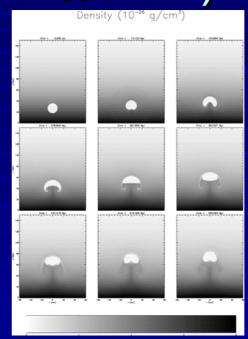
Bruggen & Kaiser (2002)

#### バブルをどうやって長生きさせるか (粘性、磁場、etc)

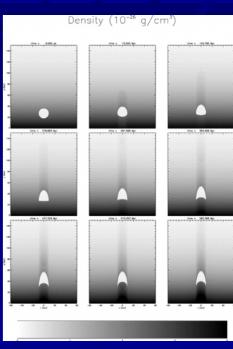


上段:密度分布 下段:X線イメージ Christopher et al. (2005)

Re≒250 粘性係数はSpitzerの約0.25倍

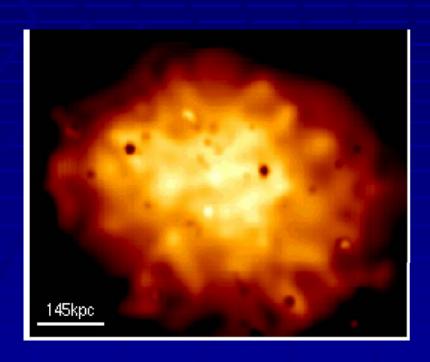


背景磁場が水平 (β =462) Robinson et al. (2004)



背景磁場が垂直 (β =0.019)

#### 銀河団内の乱流



Coma cluster中心部の圧力分布。 Schuecker et al. 2004

- •構造形成のシミュレーションを見る 限り、銀河団内は乱流状態。
- ・ダイナモによる磁場生成、粒子加速、熱や重元素の輸送
- •Coma cluster でのP分布: Kolmogolov乱流とconsisitent (Schuecker et al. 2004)
- •次世代のX線分光では充分観測 可能(NeXT)

### Turbulent Acceleration Model: Resonant scattering by Alfvén waves

Resonant Scattering condition:

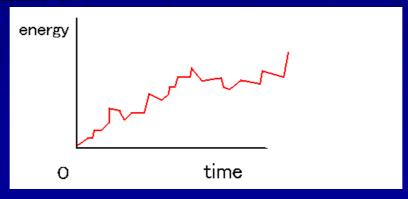
$$\omega_A = kv_e + \Omega_e$$

電子は位相が lock された状態で波と相互作用。v≒cとすると、

$$k=(r_1 \gamma)^{-1}$$

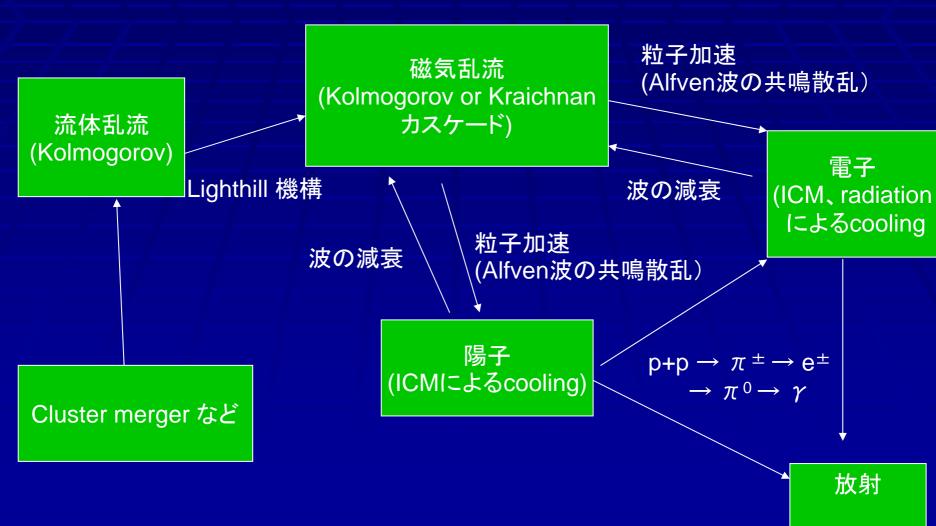
波が連続スペクトルを持っていれば、電子は連続的に加速されうる。

■ 散乱過程は運動量空間でのrandom walk プロセスとみなせる。

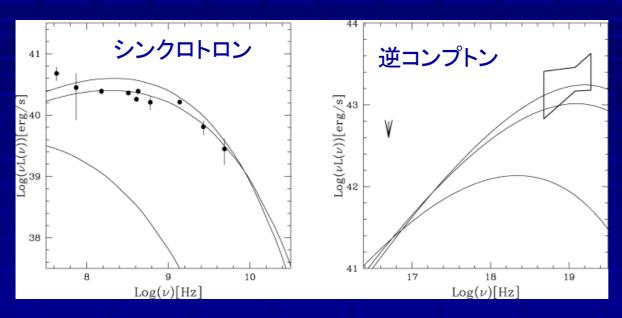


■ Fokker-Planck equation を使って定式化

#### 磁気乱流による粒子加速 (Brunetti et al. 2004 など)



#### 磁気乱流による粒子加速



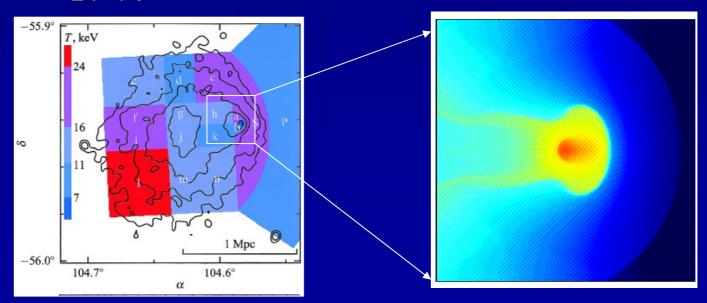
Brunettii et al. (2004)

Coma との比較 E<sub>e</sub>=5×10<sup>-5</sup>E<sub>th</sub>

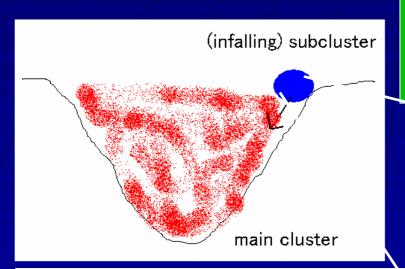
- •Alfven波による乱流再加速モデルはそれなりに現象をうまく説明、ただし 非熱的陽子が少ないことが必要
- • $\gamma_e \ge 10^4$  を説明するには $E_p < 0.03E_{th}$
- •ガンマ線の結果によっては葬り去られる可能性も

#### どこでどうやって乱流がおきている のか? (Takizawa 2005)

- •構造形成のシミュレーションを見る限り当然のようにおこるが、具体的に何がおきているのかいまいちよくわからない。
- •理想化(単純化)した状況で生成過程、構造にせまる高分解能 simulationが重要
- •Shear flow、揺らぎの問題──→格子法が有利
- •Moving substructure の周辺に焦点を定めて、高空間分解能流体 simulationを行う。



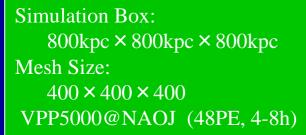
#### **Numerical Method**

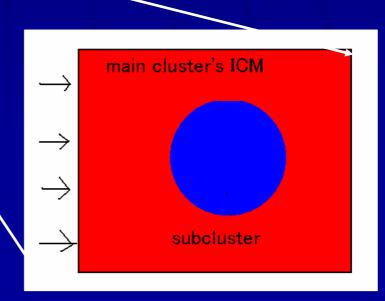


•メインクラスターの重力ポテンシャル内での サブクラスターの運動を、サブクラスターをtest particle と近似して解く。

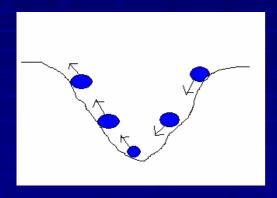
•上の結果をサブクラスター前面の境界条件 に反映。

•サブクラスター周囲のガスの運動を流体コード(Roe TVD法)で解く。

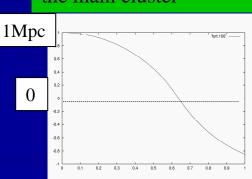


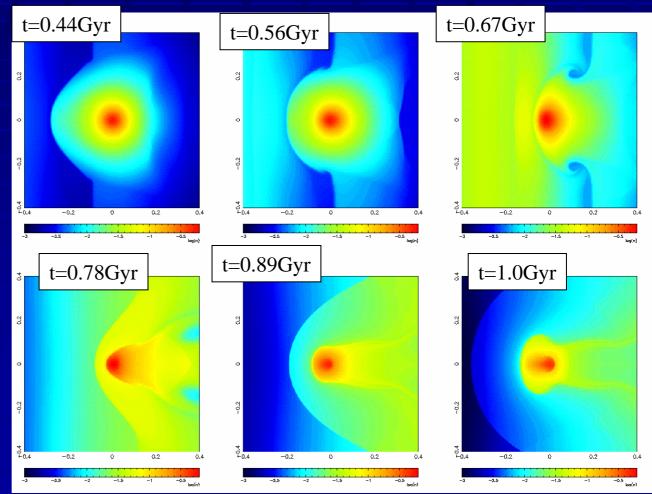


# Radial infall model: Results (density at z=0 surface)

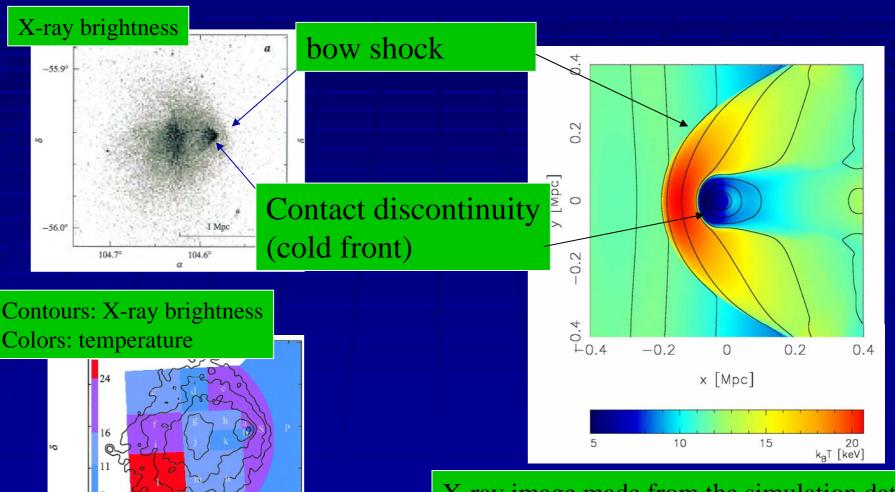


Time evolution of the subcluster's position in the main cluster





#### 1E 0657-56: "Bullet" cluster



X-ray image made from the simulation data Contours: X-ray brightness

Colors: emissivity-weighted temperature

Markevitch et al. (2002)

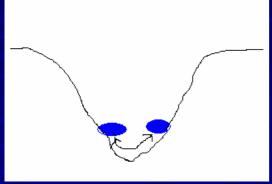
104.7°

 $-56.0^{\circ}$ 

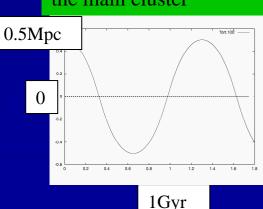
1 Mpc

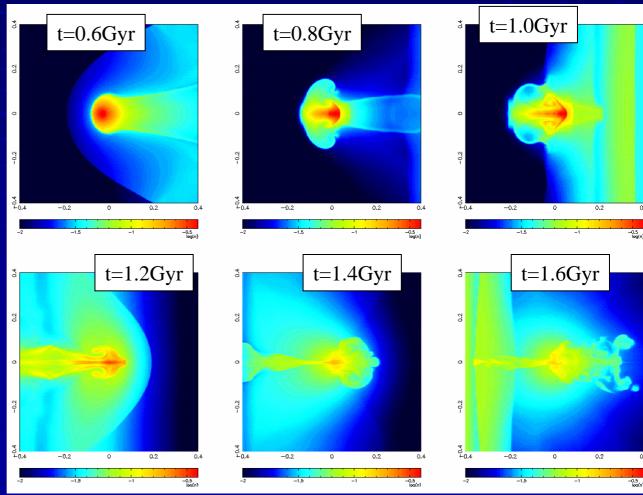
104.6°

# Sloshing model: Results (density at z=0 surface)

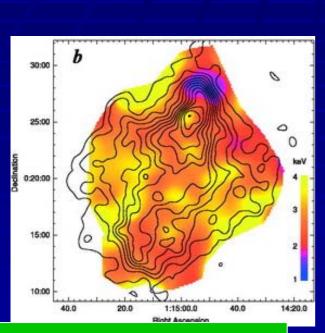


Time evolution of the subcluster's position in the main cluster





### A168: Turbulence is generating through RT instability?

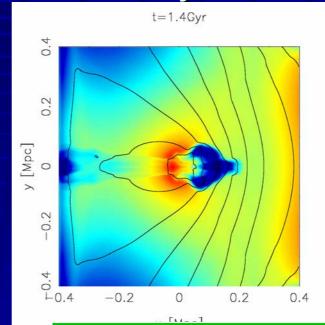


A168

Contours: X-ray brightness

Colors: temperature

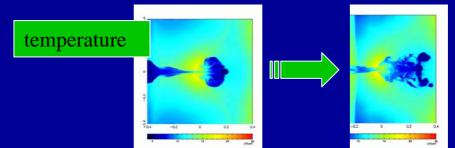
Hallman & Markevitch(2004)



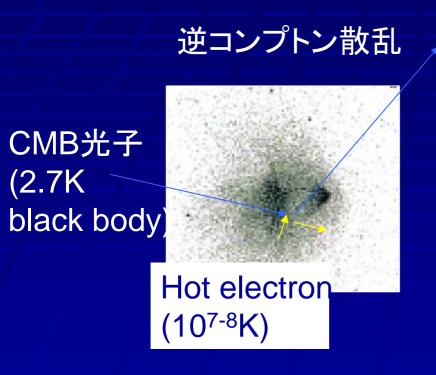
X-ray image made from the simulation data

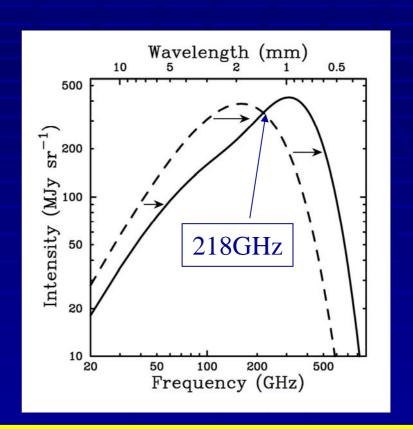
Contours: X-ray brightness

Colors: emissivity-weighted temperature



#### Sunyaev-Zel'dovich 効果





銀河団(など)の高温ガスによる逆コンプトン散乱で Cosmic Microwave Background (CMB) のスペクトルが変形。

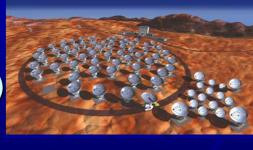
- •ミリ波帯(R-J側)ではdecrement
- •サブミリ波帯(Wein側)ではincrement

#### (Thermal) SZ vs X-ray

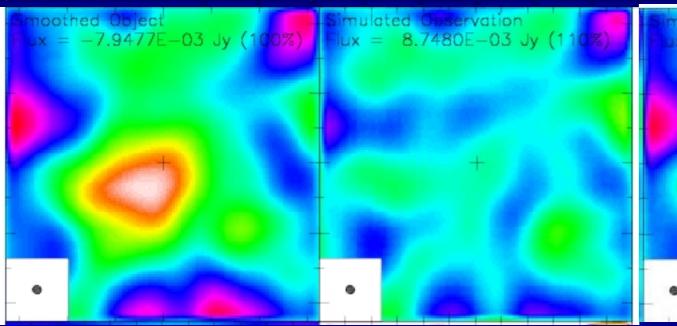
I<sub>X</sub> ∝ ∫ n<sub>e</sub><sup>2</sup> T<sub>e</sub> <sup>1/2</sup> dl I<sub>SZ</sub>∝ ∫ n<sub>e</sub> T<sub>e</sub> dl X線は密度構造に、SZは温度構造に よりsensitive。

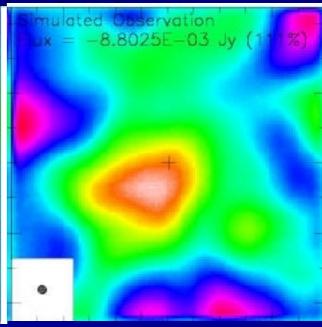
 $I_X \propto (1+z)^{-4}$   $I_{SZ} \propto (1+z)^0$   $(U_{CMB} \propto (1+z)^4$ なため) high z object にはSZが有利

#### ALMAで見えるか? by GILDAS (Tsutsumi et al. 2005)



90"



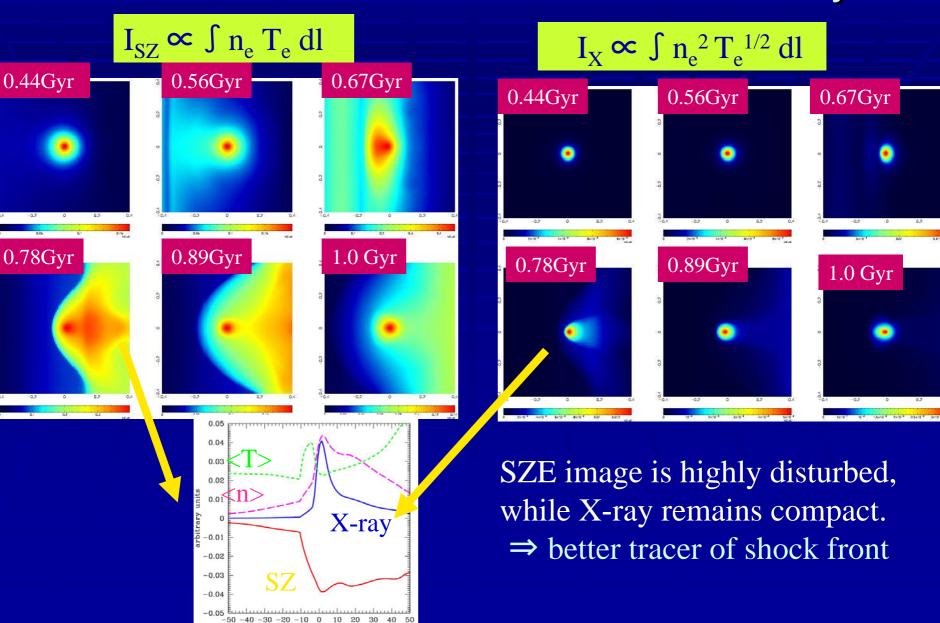


INPUT based on 150GHz data (13"FWHM) of RX J147.5-1145 ALMA 64 arrays longest baseline 150m 13 mosaics, 18 min

with ACA longest baseline 30m 13 mosaics, 72 min

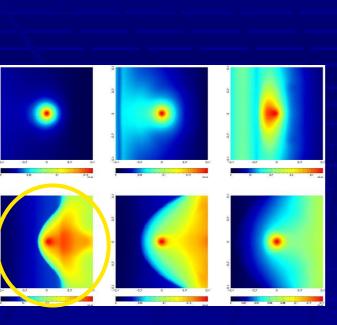
 $1 \sigma$  =0.03 mJy/beam peak = -0.22 mJy/beam FWHM=2.4"

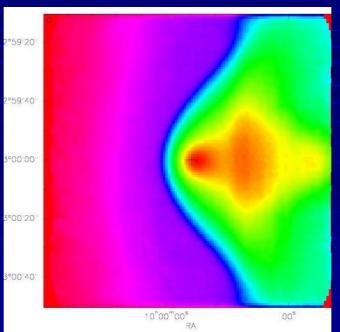
#### Simulations による評価: SZ vs X-ray

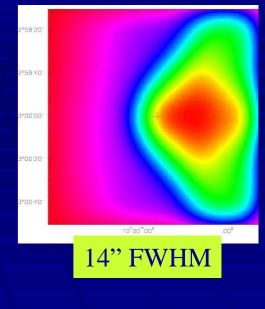


X [arcsec]

GILDAS Simulations (Yamada et al. in preparation)







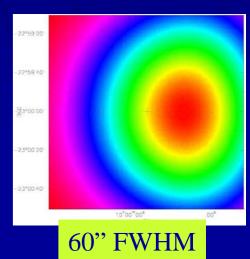
#### **INPUT:**

Snapshot from cluster merger simulations (Takizawa 2005). Place it at z=1, Dec= -23 deg.

#### Output:

ALMA 64 arrays + ACA 13 field mosaic

FWHM=2.4"@150GHz 1  $\sigma$  =0.03 mJy/beam peak = -0.22 mJy/beam



#### まとめ

- 銀河団での衝撃波
  - Accretion shock (非常に高マッハ数、観測的には見つかってない。TeVγで見えるかも)
  - Merger shock (低マッハ数 1~3、X線で少数見えている、SZのほうが見つけやすいかも)
  - 電波銀河によるもの(非熱的粒子も供給、例は少ない)
- バブルは長生き(粘性?磁場?)
- 乱流加速(非熱的陽子の存在量が鍵)
- Moving substructure によるcold front と乱流の生成
- 銀河団内の衝撃波の検出にSZ効果は有望

#### 以下は予備スライド

# Acceleration processes in the intracluster space

- Shock acceleration
  - Power-law spectra
  - $E_{\text{max}} \sim 10^{13} \text{ eV}$  (for electrons,  $t_{\text{accel}} \sim t_{\text{cool}}$ )  $\sim 10^{19} \text{ eV}$  (for protons,  $t_{\text{accel}} \sim t_{\text{age}}$ )
- Turbulent acceleration
  - Resonant scattering of random Alfvén waves
     k=(r, γ)<sup>-1</sup>

Random walk process in momentum space

E<sub>max</sub> depends on Alfvén wave power spectra

### Turbulent Acceleration Model:Model Description

- One-zone, steady
- $P(k)=b(B_0^2/8\pi)(w-1)k_0^{-1}(k/k_0)^{-w}$   $(k_0 < k)$

b: (乱流磁場のエネルギー密度/大局的な磁場のエネルギー密度)

w: べき指数

k<sub>o</sub>: 5GHzの電波を出す電子と共鳴する波長(~10<sup>-14</sup>cm<sup>-1</sup>)

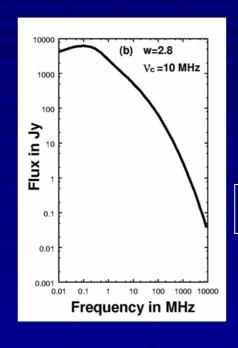
Fokker-Planck Equation

$$rac{\partial N}{\partial t} = rac{\partial^2}{\partial \gamma^2} [DN] + rac{\partial}{\partial \gamma} [\{b(\gamma) - A(\gamma)\}N] + Q(\gamma) = 0,$$

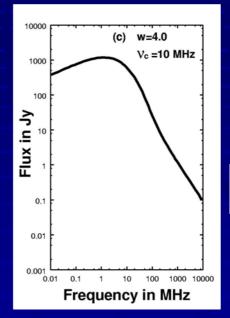
b( $\gamma$ )=b<sub>1</sub>  $\gamma$ <sup>2</sup>: Inverse Compton and synchrotron loss rate A( $\gamma$ )=(2D/ $\gamma$ )+ ( $\partial$  D/ $\partial$   $\gamma$ ) $\propto$   $\gamma$ <sup>w-1</sup>: systematic acceleration rate Q( $\gamma$ )= $\delta$  ( $\gamma$ - $\gamma$ <sub>0</sub>): source term,  $\gamma$ <sub>0</sub> $\sim$ 100MeV

■P(k) をあたえて、定常解 N(γ)を得る。

### Turbulent Acceleration Model: Results (Radio Spectra)



w = 2.8



W = 4.0

- 冷却: b(γ) ∝ γ², 加速: A(γ) ∝ γ<sup>w-1</sup>
- w<3 → 凸形スペクトル</p>
  - 低エネルギー側で加速優勢、高エネルギー側で冷却優勢
- w>3 → 凹形スペクトル
  - 低エネルギー側で冷却優勢、高エネルギー側で加速優勢

# Turbulent Acceleration Model:Comparison with Coma

Best fit model for Coma

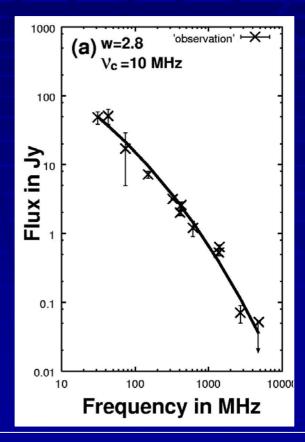
$$\rightarrow$$
 w=2.8

Steeper than what is expected from MHD turbulence theory

(cf, Kolmogolov: k<sup>-3/2</sup> , Kraichnan: k<sup>-5/3</sup>)

This suggests particle acceleration affects power apectrum of random Alfvén waves.

N(E<sub>e</sub>) has exponential cut-off around E<sub>e</sub>
 ~10 GeV.



Radio spectrum of the best fit model for Coma (Ohno, Takizawa & Shibata 2002)

#### Shock加速と乱流加速の関係 は?

- Shock 加速:
  - 長所:(乱流加速と比べると)加速時間が短い
  - 短所:影響は局所的。電波放射の空間分布の説明は困難。
- 乱流加速:
  - 長所:電波放射の空間分布、電波スペクトル
  - 短所:数100MeVからでないとGeVまで加速できない。
- Shockで加速ーー> 冷えるーー> 冷え止まる(~100MeV:t<sub>cool</sub>~ a few Gyr)
  - 一一>乱流で加速

#### Model

メインクラスター、サブクラスターともに重力ポテンシャルはKingモデル(に対応するもの)、ICMの分布は等温βモデルを仮定

DM密度分布

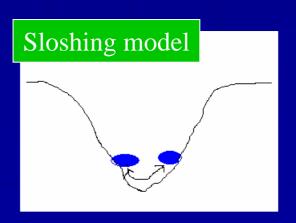
$$\rho_{\rm DM}(r) = \rho_{\rm DM,0} \Big\{ 1 + \Big(\frac{r}{r_{\rm c}}\Big)^2 \Big\}^{-\frac{3}{2}}$$

ICM密度分布

$$\rho_{\rm g}(r) = \rho_{\rm g,0} \left\{ 1 + \left(\frac{r}{r_{\rm c}}\right)^2 \right\}^{-\frac{3}{2}\beta}$$

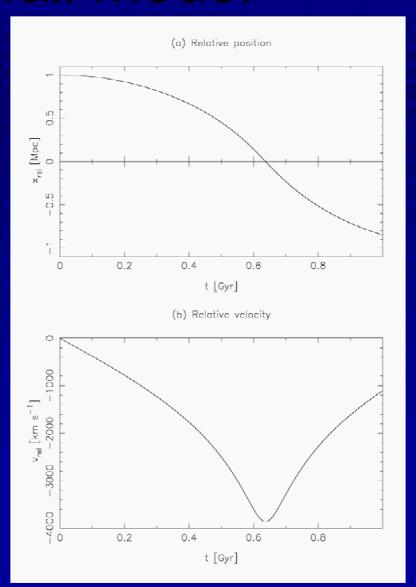
- メインクラスター  $r_c$ =200 kpc,  $\beta$  =0.8, M=8.57 × 10<sup>14</sup> solar mass
- サブクラスター  $r_c$ =40 kpc,  $\beta$  =0.8, M=1.43 × 10<sup>14</sup> solar mass

# Radial infall model



#### Radial infall model

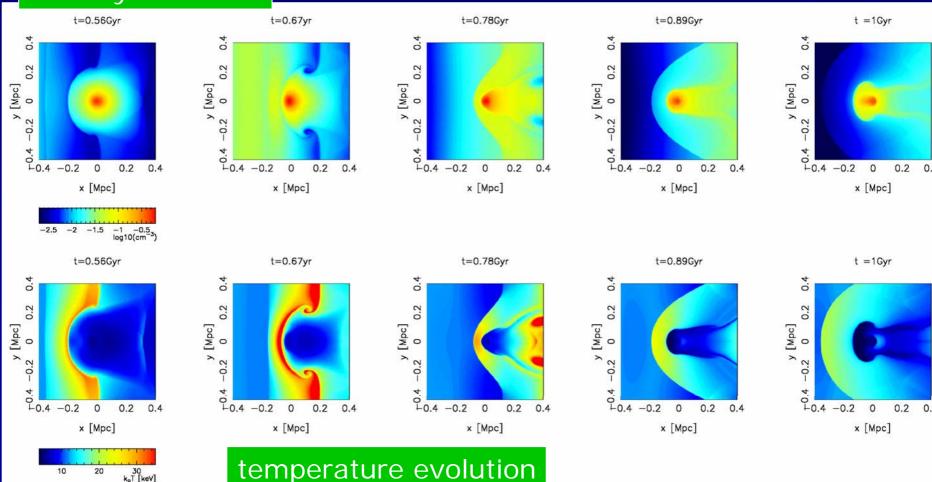
- Initial position of the subcluster is 1 Mpc away from the main cluster's center
- Simple radial infall



#### Radial infall model: Results( $\rho$ & T on the z=0 surface)

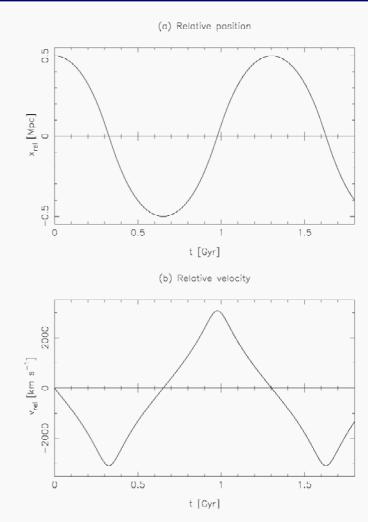
#### **Density evolution**

30 k<sub>B</sub>T [keV]



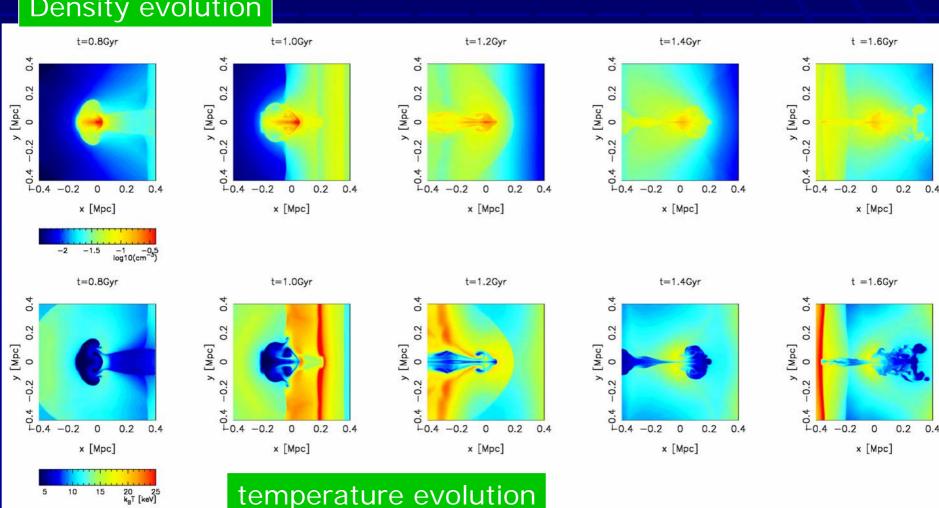
#### Sloshing model

- Initial position of the subcluster is 0.5 Mpc away from the main cluster's center.
- radial oscillation around the main cluster center



#### Sloshing model: Results( $\rho$ & T on the z=0 surface)

#### **Density evolution**

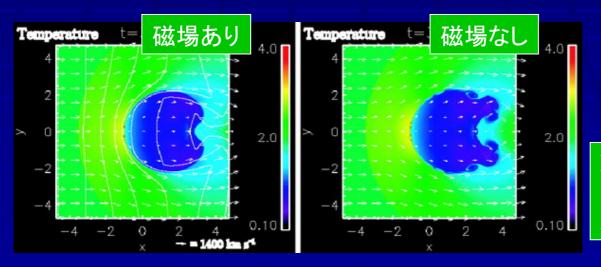


#### Discussion on turbulence

- 外から銀河団に落ちてきたサブストラクチャーはどうなるか?(radial infall model的な状況)
  - ラムプレッシャーによって外側のガスが剥ぎ取られる(流れのパターンは層流的)。
  - 力学的摩擦等により中心付近へ落ち込む ーー>sloshing model的状況へ
  - Kelvin-Helmholtz不安定性やRayleigh-Taylor不安定性の成長により破壊され、周囲と混合(流れのパターンは乱流的)

#### 磁場についてのコメント

•平均的には多分 $P_{gas}$ ~ $100 P_{mag}$  ダイナミクスにはきかない?しかし、乱流生成や粒子加速に直接関わる部分ではそうでないかもしれない。



Moving substructure 周囲の温度分布 Asai et al. (2004)

- •磁場によるKH不安定性や熱伝導の抑制(境界面は磁力線が集められやすい)
- •磁気リコネクションによる粒子加速