## 低金属度衝撃波圧縮ガス層の分裂

宮澤 航平 (東北大学大学院 天体理論グループ M1)

#### Abstract

初代銀河における星の質量関数はまだ不明な点が多い。銀河に流入するガスは衝撃波を伴いハローに落ち込むと考えられており、本研究では衝撃波により圧縮・加熱されたガスからの星形成を考えた。初代銀河で形成される典型的な星の質量を見積もるために、ガスの熱進化を追うことで母体となる fragment の質量スケールを求めた。一般に初代星はおよそ100M<sub>☉</sub>の大質量星であると考えられているが、重水素分子による冷却やダストによる水素分子生成が有効になるに従い、10M<sub>☉</sub>程度の小質量星ができることを示唆する結果が得られた。これは初代銀河で誕生した低金属度星が直接観測できる可能性があることを示す結果である。

### 1 Introduction

初代星(種族 III)の典型的な質量は 10M<sub>☉</sub> から 100M<sub>☉</sub>と考えられている一方で太陽近傍の星(種族 I) や低金属度星(種族 II) は太陽質量程度で小質量 である。この事から宇宙の星形成史の中で、星の典 型的な質量が大質量から小質量へと遷移したと考え られている。(Pop III / II Transition) 本研究の目的 はこの遷移がどのように起こるのかを明らかにする ことである。先行研究で球対称に自由落下するガス を初期条件とした質量スケールの見積りはされてい る一方で、銀河形成期に衝撃波を経験したガスを初 期条件とした fragment の質量スケールについて系統 的な議論はあまりなされていない。この問題を考え る上でハローに流入するガス密度は正確にわかって いないので、今回は $n_{\rm pre} = 0.01 {\rm cm}^{-3}$ から $10^5 {\rm cm}^{-3}$ まで幅広い初期密度に対し fragment の質量スケール を計算した。

## 2 Methods

定常的な一次元の流れを仮定し、衝撃波通過後の 領域 (Post-shock region) について One-zone 計算し た。衝撃波面の前後はランキンーユゴニオの関係式 で結ばれる。

$$x = \frac{\rho_2}{\rho_1} = \frac{v_1}{v_2} = \frac{(\gamma + 1)\mathcal{M}_1^2}{(\gamma - 1)\mathcal{M}_1^2 + 2} \tag{1}$$

$$y = \frac{p_2}{p_1} = \frac{2\gamma \mathcal{M}_1^2 - (\gamma - 1)}{\gamma + 1}$$
(2)

ここで波面前方の物理量を  $p_1, \rho_1, v_1$ 、後方の物理量 を  $p_2, \rho_2, v_2$  とし、 $\mathcal{M}_1$  は前方でのマッハ数である。 定常流の仮定からショック通過後のガスは質量と運動 量を保存しながら進化する。温度進化は (5) のエネ ルギー方程式を解く。e は単位質量あたりの熱エネル ギーであり  $\Lambda_{\text{net}}$  は単位体積あたりの正味の冷却率で ある。これには輝線とダスト放射の冷却、及び化学 反応の反応熱を考慮した。輝線に関しては HI の Ly $\alpha$ と C, O の微細構造線、H<sub>2</sub>, HD, CO, OH, H<sub>2</sub>O の分子 輝線を考え、光学的に薄いことを仮定した。

$$\rho v = \rho_2 v_2 \tag{3}$$

$$\rho v^2 + p = \rho_2 v_2^2 + p_2 \tag{4}$$

$$\frac{de}{dt} = \frac{p}{\rho^2} \frac{d\rho}{dt} - \frac{\Lambda_{\text{net}}}{\rho} \tag{5}$$

ガスの分裂条件は Post-shock region の中心の最 も冷えた領域が最も早く重力的に不安定になると 仮定し、ガスがジーンズ条件: $t_{\rm ff} < t_{\rm cross}$ を満 たしたらジーンズスケールに分裂するとした。こ こで  $t_{\rm ff} = \sqrt{3\pi/32G\rho}, t_{\rm cross} = L_{\rm layer}/C_s$ であり  $L_{\rm layer}$  は中心ガス層の厚さ、 $C_s$  は音速である。初 期の化学組成比は(Nakauchi et al. 2014)より  $y_{\rm ini}(H) = 0.99, y_{\rm ini}(H^+) = 0.01, y_{\rm ini}(D) = 3.96 \times$  $10^{-5}, y_{\rm ini}(D^+) = 4.0 \times 10^{-7}, y_{\rm ini}(e^-) = y_{\rm ini}(H^+) +$  $y_{\rm ini}(D^+) + y_{\rm ini}(C^+)$ とした。ここで $y(i) \equiv n_i/n_{\rm H}$ であ る。重元素はC,O及びその化学反応を考え、C,Oの 個数比は Pollack dust model(Pollack et al. 1994) より与えた。

### 3 Results

初代銀河は $z \sim 10$ に形成されたと考えられている ことから、衝撃波の速度を初代銀河のハローの質量  $M_{halo} = 10^8 M_{\odot}$ に対応するビリアル速度である $v_s =$ 20 km/sとした。今回は $Z = 0, 10^{-4} Z_{\odot}, 10^{-2} Z_{\odot}$ の 3つの金属量に対し分裂条件を満たすまで計算を行っ た。以下に $Z = 0, 10^{-2} Z_{\odot}$ の場合の熱進化を示す。今 回の設定では $Z = 10^{-4} Z_{\odot}$ の場合の進化はZ = 0の 場合と比較し有意な変化が見られなかったため図は省 略する。すべての場合で 7000K から 8000K までは HI の Ly $\alpha$  輝線によりすばやく冷却されるが、以降の熱進 化は密度や金属量によって異なる。各図では流入する ガス密度が $n_{\text{pre}} = 0.1, 1.0, 10, 10^2, 10^3, 10^4, 10^5 \text{ cm}^{-3}$ の場合を示した。背景紫外線や宇宙線の効果は計算 に含めていない。







図 2:  $Z = 10^{-2} Z_{\odot}$ の熱進化

Z = 0のダストのない環境下では H<sub>2</sub> は電子を触 媒とした H<sup>-</sup> チャンネルにより生成される。

$$\mathbf{H} + \mathbf{e}^- \to \mathbf{H}^- + \gamma \tag{6}$$

$$\mathrm{H}^{-} + \mathrm{H} \rightarrow \mathrm{H}_{2} + \mathrm{e}^{-} \tag{7}$$

さらに  $\leq 150$ K の低温では H<sub>2</sub>から HD が有効に生成 されるようになり、およそ 100K 以下では HD 冷却 が H<sub>2</sub> 冷却を上回り有効な coolant となる。

$$D^{+} + H_{2} \rightarrow HD + H^{+} \tag{8}$$

中心のガス層は流入するガスのラム圧により支え られるため、冷却に伴い近似的に定圧のまま圧縮 される。図1より初期密度が低・中密度の場合では  $y(H_2)\sim10^{-3}$ まで十分に $H_2$ が生成され、振動・回転 遷移輝線によりおよそ 100K まで冷却が進んだ。密 度が高いほうが冷却率が高く cooling time が短いた めすばやく $H_2$ 冷却が進行し、ガス層が重力不安定 になるほど十分厚くなる前に HD 冷却が進んだ。最 終的に分裂条件を満たすまでに約 30K まで冷却され た。これはz = 10 での CMB 温度に対応している。  $n_{\rm pre}\gtrsim10^3 {\rm cm}^{-3}$ の高密度の場合ではおよそ 8000K ま で冷却された後、 $H_2$ の衝突解離が進むためこれ以上 冷えることができない。この境となる密度は  $H_2$ の 臨界密度に対応している。

 $Z = 10^{-2} Z_{\odot}$ の場合では初期密度が低密度の場合 において C,O の微細構造線の冷却が加わるために Z = 0の場合よりもわずかに冷却が進行した。しか しこれにより fragment の質量スケールが大きく変化 することはないようである。高密度の場合ではダス ト表面での H<sub>2</sub> 生成が有効に進むため、Z = 0の場 合と異なり高密度領域においても H<sub>2</sub>の輝線による 冷却が進行し最終的に約 30K まで冷却が進んだ。

### 4 Conclusion

Z = 0の場合の熱進化については先行研究と同様の 結果が得られた。流入するガスが $\leq 10^3$  cm<sup>-3</sup>の低密 度の場合で HD 冷却が十分に効く場合には  $10M_{\odot}$  か ら  $100M_{\odot}$  の fragment が生じ、低質量星が生まれる 可能性がある。(Nakauchi et al. 2014) しかし今回の 計算では比較的高い初期電離度を用いた。式 (6),(7) 2014 年度 第 44 回 天文・天体物理若手夏の学校

より H<sup>-</sup> チャンネルでの H<sub>2</sub> 生成効率は電離度に依存し、今回は H<sub>2</sub> が効率よく生成され冷却効率が高いために fragment 質量が小さく見積もられた可能性がある。より低い電離度の場合についても分子冷却の効果を調べ、fragment の質量スケールを検証する必要がある。一方で高密度の場合にはおよそ  $10^5 M_{\odot}$ の大質量 fragment が生じ、これが初期宇宙における超大質量ブラックホールの種になることが示唆される。(Inayoshi,Omukai. 2012)

先行研究によるとガスが強い背景紫外線に晒された 場合、分子の破壊が進行するために分子冷却が効かな くなることから低質量 fragment が生じなくなる。し かし今回の研究からダストの存在は低質量 fragment の生成に大きく寄与することが期待される。今後背 景紫外線が存在する環境下で低質量 fragment が生成 されうるかを検証するとともに、閾値となる金属量: critical metallicity ( $Z_{crit}$ )を見積もることでどれく らい星間ガスに重元素が蓄積されれば低質量星が生 成されるのかを調べる必要がある。また重元素の微 細構造線の冷却により、ダストのない環境で低質量 星が形成されうるかも検証したい。

# Reference

Nakauchi D. and Inayoshi K. and Omukai K. 2014. MN-RAS,422 2667N

Inayoshi K. and Omukai K. 2012. MNRAS, 422,2539

Safranek-Shrader C. and Bromm V. and Milosavljević M. 2010. ApJ,723,1568