

# 自由落下時間の簡単な導出

松岡 亮 / Matsuoka N. Ryo\*

2020年12月19日

## 1 はじめに

自己重力球の収縮の典型的な時間尺度である自由落下時間 (free-fall time)  $t_{\text{ff}}$  は、次のように与えられる：

$$t_{\text{ff}} = \sqrt{\frac{3\pi}{32G\rho}}. \quad (1)$$

ここで、 $G$  は万有引力定数、 $\rho$  は系の質量密度である。この表式は、落下ガス片のエネルギー保存則を動径距離  $r(t)$  の微分方程式とみなすことで導くことができるが、その手順は少々煩雑である。ここでは、より簡単な方法で自由落下時間を求めることを考える。

## 2 方針

- 自由落下運動を Kepler 運動の極限とみなす。
- Kepler 周期を用いて自由落下時間を書き下す。

## 3 議論

質量  $M$  のガス球を考える。このガス球が収縮をはじめたとき、半径は  $R$  だったとする。収縮をはじめてから、距離  $R$  にいたガス片が中心に到達するまでの時間を求めよう。

ガス片落下の駆動力は、距離  $R$  より内側の質量が及ぼす重力である。この事実から、ガス片と内部質量の二体問題を考えよう。ガス片落下を Kepler 運動で近似すると、軌道長半径  $a = R/2 = \text{const.}$  かつ離心率  $e \rightarrow 1 - 0$  (左からの極限) の楕円軌道上を、遠点から近点へ駆け抜ける運動となる。なぜならば、軌道長半径一定のまま離心率を 1 に近づけると、近点距離は 0 に、遠点距離は  $2a = R$  に、遠点速度は 0 に近づくからである (Fig. 1)。よって、これはガス片落下の良い近似となっている。なお、落下に要する時間  $\tau$  は、Kepler 周期  $T_K$  の半分

$$\tau = \frac{T_K}{2} = \pi \sqrt{\frac{a^3}{GM}} \quad (2)$$

で与えられ、離心率には依存しない。

---

\* 北海道大学大学院理学院宇宙理学専攻 (mail: matryo@ep.sci.hokudai.ac.jp)

この  $\tau$  が自由落下時間である。実際、 $M = (4/3)\rho\pi R^3$  かつ  $a = R/2$  となることを思い出せば、 $\tau$  は

$$\tau = \sqrt{\frac{3\pi}{32G\rho}} \quad (3)$$

と書くことができる。これは自由落下時間の式 (1) に他ならない。

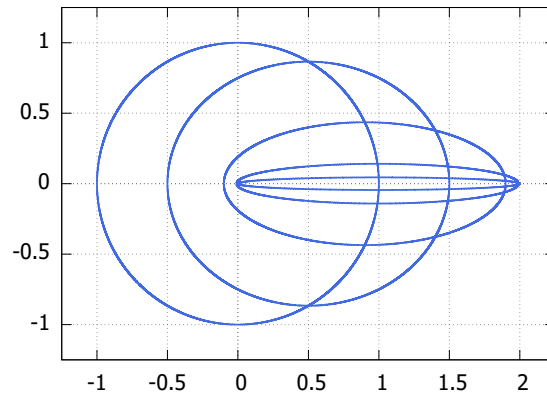


Fig. 1 重力源の重心が原点にあるときに実現する楕円軌道。軌道長半径  $a$  を 1 に固定し、離心率  $e = 0, 0.5, 0.9, 0.99, 0.999$  の 5 通りに振ったものを図示している。  $e$  が 1 に近づくにつれ、近点距離が 0 に、遠点距離が  $2a = 2$  に近づくことが見てとれる。