

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_{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、 ρ 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 τ 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 τ 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、 τ 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。

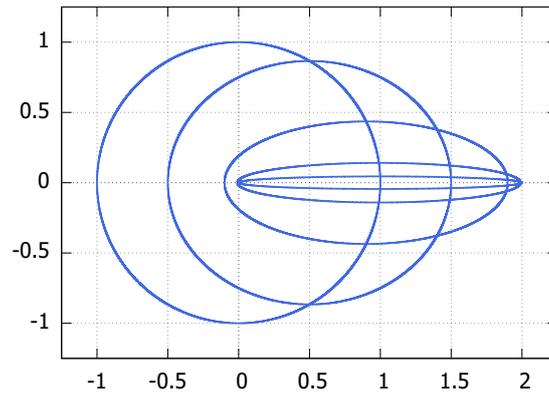


Fig.1 重力源の重心が原点にあるときに実現する楕円軌道。軌道長半径 a を 1 に固定し、離心率 $e = 0, 0.5, 0.9, 0.99, 0.999$ の 5 通りに振ったものを図示している。 e が 1 に近づくにつれ、近点距離が 0 に、遠点距離が $2a = 2$ に近づくことが見てとれる。