

熱伝導解析解 (Landau & Lifshitz 流体力学)

熱伝導度が温度の冪で変化する密度一様一定の系で、 $t = 0$ に $x = 0$ の平面に単位面積当たり $Q[\text{erg cm}^{-2}]$ の熱量が与えられたときの、 $t > 0$ における温度分布 (初期に平面 $x = 0$ 以外の点では $T = 0$)。

$$\frac{\partial \epsilon}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right) \quad (1)$$

$\kappa = \kappa_0 T^n$ (κ : $[\text{erg}/(\text{cm K})]$), $\epsilon = p/(\gamma - 1)$, $T = \mu p/(\rho_0 R_g)$, μ, ρ_0 are uniform and constant, R_g is gas constant.

$$\longrightarrow \frac{\partial p}{\partial t} = a \frac{\partial}{\partial x} \left(p^n \frac{\partial p}{\partial x} \right) \quad \text{where } a = \kappa_0 (\gamma - 1) \left(\frac{\mu}{\rho_0 R_g} \right)^{n+1} \quad [\text{cm}^2 \text{sec} (\text{cm}^3 \text{erg})^n] \quad (2)$$

$$\text{無次元量: } \xi = \frac{x}{(Q^n a t)^{1/(n+2)}} \quad (3)$$

を導入すると、解は

$$p(x, t) = \left(\frac{Q^2}{a t} \right)^{1/(n+2)} f(\xi) \quad (4)$$

の形で書ける。これを熱伝導方程式に代入すると、

$$(2+n) \frac{d}{d\xi} \left(f^n \frac{df}{d\xi} \right) + \xi \frac{df}{d\xi} + f = 0 \quad (5)$$

となり、その解は

$$f(\xi) = \left[\frac{1}{2} \frac{n(\xi_0^2 - \xi^2)}{2+n} \right]^{1/n} \quad (6)$$

である。積分定数 ξ_0 は全熱量保存の条件から決められる。

$$\text{i.e. } Q = Q \int_{-\xi_0}^{\xi_0} f(\xi) d\xi \quad (7)$$

よって、

$$\xi_0^{n+2} = \frac{(2+n)^{1+n} 2^{1-n} \Gamma^n \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{n} \right)}{n \pi^{n/2} \Gamma^n \left(\frac{1}{n} \right)} \left(\xi_0 \longrightarrow \frac{2}{\sqrt{n}} \text{ for } n \rightarrow 0 \right) \quad (8)$$

$$\ast p(x, t) = \left(\frac{Q^2}{a t} \right)^{1/(n+2)} f(\xi) \longrightarrow \frac{Q}{2\sqrt{\pi a t}} \exp\left(-\frac{x^2}{4 a t}\right) \text{ for } n \rightarrow 0 \quad (9)$$

$\ast T_{\text{max}}(t_0) := T(x=0, t_0 > 0)$ による表式

$$\frac{\rho_0 R_g T_{\text{max}}(t_0)}{\mu} = \left(\frac{Q^2}{a t_0} \right)^{1/(n+2)} \left[\frac{1}{2} \frac{n \xi_0^2}{2+n} \right]^{1/n} \longrightarrow Q = \sqrt{\frac{a t_0}{\rho_0} \left\{ \frac{\rho_0 R_g T_{\text{max}}(t_0)}{\mu} \left[\frac{1}{2} \frac{n \xi_0^2}{2+n} \right]^{-1/n} \right\}^{n+2}} \quad (10)$$

$$n \rightarrow 0 \Rightarrow \frac{\rho_0 R_g T_{\text{max}}(t_0)}{\mu} = \frac{Q}{2\sqrt{\pi a t_0}} \Rightarrow Q = 2\sqrt{\pi a t_0} \frac{R_g}{\mu} T_{\text{max}}(t_0) \quad (11)$$

\ast 無次元化された方程式において、

$p \rightarrow p \rho_0 V_0^2$, $T \rightarrow T V_0^2 / R_g$, $\kappa \rightarrow \kappa R_g \rho_0 V_0 L_0$ のとき

$$\frac{\partial p}{\partial t} = (\gamma - 1) \frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right) \rightarrow \frac{\partial p}{\partial t} = (\gamma - 1) \frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right) \quad (12)$$

esp. $\kappa = \kappa_0 T^n$ のとき、 $\kappa_0 T^n \rightarrow \kappa_0 T^n R_g \rho_0 V_0 L_0 \therefore \kappa_0 \rightarrow \kappa_0 \rho_0 V_0^3 L_0 (V_0^2 / R_g)^{-n-1}$ とすれば、

$$\frac{\partial p}{\partial t} = (\gamma - 1) \frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa_0 T^n \frac{\partial T}{\partial x} \right) \rightarrow \frac{\partial p}{\partial t} = (\gamma - 1) \frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa_0 T^n \frac{\partial T}{\partial x} \right) \Leftrightarrow \frac{\partial p}{\partial t} = \kappa_0 (\gamma - 1) \rho_0^{-n-1} \frac{\partial}{\partial x} \left(p^n \frac{\partial p}{\partial x} \right) \quad (13)$$