

# 熱伝導方程式の解の導出

Hirotsugu Seike

2026 年 1 月 26 日

## 1 導入

熱伝導方程式は、形式解を導くことができる珍しい一例である (2 階線形偏微分方程式の場合、波動方程式、ラプラス方程式なども形式解が得られる)。金融・証券分野で搭乗するブラック・ショールズ偏微分方程式においても、同様な式変形を行って形式解を導出する [1]。また、熱伝導方程式は、拡散方程式とも呼ばれ、「何かが空間やネットワーク上でなだらかに広がる」現象を、汎用的に表現可能である。

## 2 熱伝導方程式の導出と、その形式解

例えば、一次元の棒の温度分布  $y(u, x)$  を考える (場所を  $u$ , 時刻を  $x$  とする)。導体の比熱が一定と仮定して、区間  $[\alpha, \beta]$  の総熱量は  $Q(x) = \int_{\alpha}^{\beta} y(u, x) du$  となる。フーリエの法則より、各点での熱流は温度勾配  $\partial y(u, x) / \partial u$  に比例するため、比例定数  $a > 0$  として、 $u = \beta$  の熱流出は  $a \cdot \partial y(u, x) / \partial u|_{u=\beta}$  で与えられる。従って、熱の出入りは、総熱量  $Q(x)$  の時間変化に等しいため、

$$\frac{\partial Q(x)}{\partial x} = a \cdot \left( a \cdot \frac{\partial y}{\partial u}(u, x) \Big|_{u=\beta} - a \cdot \frac{\partial y}{\partial u}(u, x) \Big|_{u=\alpha} \right) = \int_{\alpha}^{\beta} \frac{\partial}{\partial u} \left( a \frac{\partial y}{\partial u}(u, x) \right) du. \quad (1)$$

総熱量の  $Q(x)$  の定義を考えると、次式が得られる。

$$\frac{\partial y}{\partial x}(u, x) = a \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2}(u, x). \quad (2)$$

以下、簡単のため  $y_x(u, x) = ay_{uu}(u, x)$  で上式を表す。境界条件として、初期の温度分布が  $g(u)$  で与えられ、棒の両端  $[0, 1]$  で熱の出入りが存在しないことを仮定する。

$$\begin{cases} y_u(0, x) = 0, y_u(1, x) = 0, \\ y(u, 0) = g(u). \end{cases} \quad (3)$$

また、 $y(u, x)$  が  $u$  と  $x$  の関数として、 $y(u, x) = V(u)W(x)$  と表せると仮定すれば、2 式より、4 式が得られる ( $\lambda$  は実数とする)。

$$\frac{V_{uu}(u)}{V(u)} = \frac{1}{a} \cdot \frac{W_x(x)}{W(x)} = \lambda. \quad (4)$$

$u$  に関する定数係数 2 階線形微分方程式を解いて、3 式の境界条件を考慮すれば、下式が得られる (特性方程式は  $s^2 - \lambda = 0$ )。

$$V(u) = \begin{cases} 0, & (\lambda > 0), \\ C, & (\lambda = 0), \\ C' \cos(n\pi u), & (\lambda < 0, \sqrt{-\lambda} = n\pi, n = 1, 2, \dots). \end{cases} \quad (5)$$

ここで,  $C, C'$  は積分定数である. 4 式は,  $x$  に関する定常係数 1 階線形微分方程式であるため,  $\sqrt{-\lambda} = n\pi$  ( $n = 1, 2, \dots$ ) であることを思い出せば,

$$W(x) = D \cdot \exp(-an^2\pi^2x). \quad (6)$$

ただし,  $D$  は積分定数である. 従って, 5, 6 式を重ね合わせて (4 式の  $\lambda$  の値は共有していることに注意する),

$$y(u, x) = V(u) \cdot W(x) = \sum_{n=0}^{\infty} C(n) \cdot \cos(n\pi u) \cdot \exp(-an^2\pi^2x). \quad (7)$$

ここで, 境界条件  $y(u, 0) = g(u)$  と, 周期 2 の周期関数であることを考慮し, フーリエ級数展開の係数と比較すれば, 係数  $C(n)$  が求まる ( $y(u, 0)$  が偶関数であることを利用した. また,  $y(u, x) = 0$  ( $u \notin [0, 1]$ ) であることに注意する).

$$C(n) = 2 \int_0^1 g(u) \cos(n\pi u) du \quad (8)$$

## 参考文献

- [1] 石村貞夫, 石村園子, 『増補版 金融・証券のためのブラック・ショールズ微分方程式』, 東京: 東京図書, 2008 年.

## 付録 A 特になし