

# 読書ノート：「集合と位相」をなぜ学ぶのか

tomixy

2025 年 5 月 21 日

## 目次

熱伝導方程式とフーリエ級数

1

フーリエの理論の問題点

3

## 熱伝導方程式とフーリエ級数

細長い棒状の物体があったとする  
時刻  $t$  における、左端から右に向かって距離  $x$  の  
位置での、この物体の温度を  $u(x, t)$  と表す  
このとき、 $u$  の変化は、次の熱伝導方程式に従う

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

\* \* \*

棒の両端での温度をゼロに保ち、初期状態での温  
度が位置  $x$  の関数  $f(x)$  で与えられているものとし  
て、温度  $u$  のその後の変化を追っていく

計算を簡単にするため、棒の長さが円周率  $\pi$  とな  
るように長さの単位を選ぶことにする

すると、棒の左端では  $x = 0$ 、右端では  $x = \pi$  であ  
るから、両端の温度がいつでもゼロであるという  
条件は

$$u(0, t) = u(\pi, t) = 0 \quad (t \geq 0)$$

と表現される  
この条件を熱伝導方程式に対する境界条件という

また、最初の温度が  $f(x)$  で与えられるという条  
件は、

$$u(x, 0) = f(x) \quad (0 \leq x \leq \pi)$$

と表現できる  
この条件を熱伝導方程式に対する初期条件という

熱伝導方程式を、これらの境界条件と初期条件の  
もとで解けばよい

\* \* \*

熱伝導方程式と境界条件は、次の性質をもつ

- $u_1$  と  $u_2$  が熱伝導方程式と境界条件を満たすとき、和  $u_1 + u_2$  もまた熱伝導方程式と境界条件を満たす
- $u$  が熱伝導方程式と境界条件を満たすとき、その任意の定数倍  $ku$  もまた熱伝導方程式と境界条件を満たす

熱伝導方程式のこの性質を、重ね合わせの原理という

\* \* \*

フーリエは、重ね合わせの原理を活用して、

1. 方程式と境界条件を満たす関数のうち、なるべく簡単なものを求める
2. 得られた簡単な形の関数を足し合わせることで、初期条件を満たす関数を作る

という二段構えで問題を解こうとした

まず、熱伝導方程式の変数分離型の解のうち、境界条件を満たすのは、

$$e^{-n^2t} \sin(nx) \quad (n = 1, 2, \dots)$$

という形のもとその定数倍だけであることがわかる

注：ただし、棒の長さが  $\pi$  ではなく、一般に長さ  $L$  の棒であれば、ここでの解は

$$e^{-\frac{n^2\pi^2}{L^2}t} \sin\left(\frac{n\pi}{L}x\right) \quad (n = 1, 2, \dots)$$

という形になる

重ね合わせの原理により、この関数に定数  $b_n$  をかけて、たとえば  $1 \leq n \leq N$  の範囲で足し合わせた

$$\sum_{n=1}^N b_n e^{-n^2t} \sin(nx)$$

という関数も、方程式と境界条件を満たす

ここでフーリエは大胆にも、和の上限  $N$  をなくした無限和

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n e^{-n^2t} \sin(nx)$$

も方程式と境界条件を満たすだろうと主張した

そして、初期条件を満たす関数  $u$  を求めるためには、上の式の右辺で  $t = 0$  とした式を関数  $f(x)$  と等値した

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin(nx)$$

が成り立つように定数  $b_n$  を定めればよいと考えた

この式が有限和

$$f(x) = \sum_{n=1}^N b_n \sin(nx)$$

であった場合には、両辺に  $\sin kx$  をかけて  $0$  から  $\pi$  まで積分すれば、定積分の公式

$$\int_0^{\pi} \sin nx \sin kx \, dx = \begin{cases} 0 & (n \neq k) \\ \frac{\pi}{2} & (n = k) \end{cases}$$

によって、

$$\int_0^{\pi} f(x) \sin kx \, dx = \frac{\pi}{2} b_k$$

となり、 $b_n$  は積分

$$b_n = \frac{2}{\pi} \int_0^{\pi} f(x) \sin nx \, dx$$

で求められる

無限和の場合も同様に、与えられた関数  $f(x)$  に対して、この式で  $b_n$  を定めれば、無限級数が成立するだろうとフーリエは主張した

\* \* \*

こうして、熱伝導方程式を解く方法の一環として、関数  $f(x)$  から得られる積分値を係数とした三角関数の和で  $f(x)$  を表示する、という着想にフーリエは至った

$f(x)$  からこの方法で得られる三角関数の和を、 $f(x)$  のフーリエ級数という

注：ここでは、 $f(x)$  が区間の両端でゼロになる場合だけを扱ったため、フーリエ級数がサイン関数だけの和になった

一般には、区間の両端で値が一致しない関数や、原点でグラフが対称でない関数も含めて考えるために、サイン関数とコサイン関数の和を考える

\* \* \*

## フーリエの理論の問題点

一般に、 $-\pi$  から  $\pi$  までの実数  $x$  に対して定義された関数  $f(x)$  に対して、 $a_n$  と  $b_n$  を

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx \, dx$$
$$b_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \sin nx \, dx$$

のように定めれば、 $f(x)$  の **フーリエ級数**は

$$f(x) \sim \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx)$$

という形を持つことになる

フーリエ級数は、収束するかどうかわからない上、収束しても値が  $f(x)$  と一致するかどうかわからないため、一般には、この式の両辺を等号で結ぶことはできない

そこで、左辺の関数のフーリエ級数は右辺の級数だよ、ということを表現するために、等号の代わりに  $\sim$  記号を用いる

\* \* \*

フーリエの議論の一番の問題点は、無限級数の **項別積分**の可能性にあった

仮に、関数  $f(x)$  が本当に三角関数の和として

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} (a_n \cos nx + b_n \sin nx)$$

の形で与えられているとしても、このことから、たとえば

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx \, dx$$

を結論づけるには、無限和と積分の順序交換、すなわち **項別積分**