信号処理とフーリエ変換第2回

~Fourier 級数の収束~

かつらだ まさし 桂田 祐史

http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier2021/

2021年9月29日

目次

- 1 本日の内容・連絡事項
- ② Fourier 級数
 - Fourier 級数の収束
 - 実例を見よう
 - 関数列の3つの収束
 - Fourier 級数の収束に関するお勧めの3つの定理
 - Gibbs の現象
- ③ 参考文献

本日の内容・連絡事項

- 今回は、講義ノート [1] の §1.2 の部分 (フーリエ級数の収束) の内容を講 義します。
 - 収束というと、ガチガチの数学 (特に解析学) の話題のように感じられるかもしれませんが、実例を見ると自然な問題であることが分かると思います (というか分かってほしい)。
- アンケートの回答ありがとう。まだ〆切でないですが、回答率 70%でまあまあです。オフィスアワーの曜日・時限は決まりしだいお知らせします。
- 実例が大事だけれど、Fourier 解析がらみの計算は手強いので、コンピューターを利用するのが良いと考えています。この科目では Mathematica を利用することにしています (数式処理, 数値計算, グラフィックスが程よく使える)。必要なことはこちらが動画で見せますが、ぜひ自分の Mac でも確かめるようにして下さい。Mathematica が動かなくなっている人は、私 (katurada あっと meiji ドット ac どっと jp) または池田先生に相談しましょう。

1.2 Fourie 級数の収束 1.2.1 実例を見よう

授業 WWW サイト (http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier2021/) から20210929fourier.nb を入手して開く。

1.2 Fourie 級数の収束 1.2.1 実例を見よう

授業 WWW サイト (http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier2021/) から 20210929fourier.nb を入手して開く。ブラウザーで Ctrl+クリックして保存してから クリックして開くか、ターミナルで以下のコマンドを実行する。

curl -0 http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier2021/20210929fourier.nb open 20210929fourier.nb

(古い Mathematica で実行しようとすると、警告が表示されるが、多分大丈夫。)

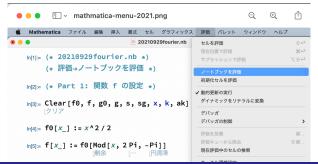
1.2 Fourie 級数の収束 1.2.1 実例を見よう

授業 WWW サイト (http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier2021/) から 20210929fourier.nb を入手して開く。ブラウザーで Ctrl+クリックして保存してから クリックして開くか、ターミナルで以下のコマンドを実行する。

curl -0 http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier2021/20210929fourier.nb open 20210929fourier.nb

(古い Mathematica で実行しようとすると、警告が表示されるが、多分大丈夫。)

一気に実行するには、Mathematica のメニュー [評価] から [ノートブックを評価] を選ぶ。



Mathematica メモ

- 現象数理学科でライセンスを購入しているので、所属する学生は利用できる。 macOS によっては、Mathematica を更新しないと動かないかも。新しいアクティベーション・キーが必要な場合、桂田か池田先生に相談すること。)。
- アプリケーション・フォルダに Mathematica.app がある (私は Dock に追加しています)。そこからならほぼ確実に起動できる。
- (新しくプログラムを作る場合) Mathematica を起動後、「新規ドキュメント」で ノートブックを開き、コマンドを入力して実行する。
- 忘れないように: コマンドの最後に shift + return とタイプする。
- 直前の結果は%で参照できる。直前のコマンドは command +L で呼び出せる。
- コマンドは編集して再実行できる (挿入、上書き修正、削除、などが可能)。
- ??関数名 としてマニュアルが開ける (非常に便利。これに慣れること。)。
- 関数名の大文字・小文字に注意する。ほぼ例外なく、先頭は大文字である。
- ノートブックとして保存しておける (ファイル名末尾は .nb)。

 $f: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π で

$$f(x) = x^2 \quad (-\pi \le x < \pi)$$

とする。

 $f: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π で

$$f(x) = x^2 \quad (-\pi \le x < \pi)$$

とする。グラフを描くことを強く勧める (連続かどうか等分かることがある)。

$$f0[x_{-}]:=x^{2}$$

g1 = Plot[f0[x], {x, -10, 10}]

 \leftarrow Mod[] を使って周期 2π の関数を作る工夫

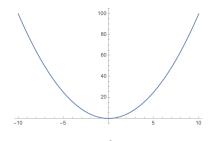


図 1: $f_0(x) := x^2$ のグラフ ([-10,10])

図 2: f のグラフ ([-10,10])

Mathematica の Mod[] について

細かいことのようだが、周期関数としてグラフを描く工夫について説明する。

· Mod[a,b], Mod[a,b,c]

 $a \in \mathbb{R}$, b > 0 が与えられたとき、

$$a = bn + r \quad (n \in \mathbb{Z}, 0 \le r < b)$$

を満たす n, r が一意的に定まる (a を b で割った商が n, 余りが r … よく知られている)。Mod[a, b] は、この r を返す関数である。

样 田 祐史 htt

Mathematica の Mod[] について

細かいことのようだが、周期関数としてグラフを描く工夫について説明する。

- Mod[a,b], Mod[a,b,c] -

 $a \in \mathbb{R}$, b > 0 が与えられたとき、

$$a = bn + r \quad (n \in \mathbb{Z}, 0 \le r < b)$$

を満たす n, r が一意的に定まる (a を b で割った商が n, 余りが r … よく知られている)。Mod[a, b] は、この r を返す関数である。

同様 $ca\in\mathbb{R}, b>0, c\in\mathbb{R}$ が与えられたとき、

$$a = bn + r \quad (n \in \mathbb{Z}, c \le r < c + b)$$

を満たす n, r が一意的に定まる。この r を返すのが、Mod[a, b, c] である。

Mathematica の Mod[] について

細かいことのようだが、周期関数としてグラフを描く工夫について説明する。

- Mod[a,b], Mod[a,b,c]

 $a \in \mathbb{R}$, b > 0 が与えられたとき、

$$a = bn + r \quad (n \in \mathbb{Z}, \ 0 \le r < b)$$

を満たす n, r が一意的に定まる (a を b で割った商が n, 余りが r … よく知られている)。Mod[a, b] は、この r を返す関数である。

同様に $a \in \mathbb{R}$, b > 0, $c \in \mathbb{R}$ が与えられたとき、

$$a = bn + r \quad (n \in \mathbb{Z}, c \le r < c + b)$$

を満たす n, r が一意的に定まる。この r を返すのが、 $\mathsf{Mod}\left[a,\;b,\;c\right]$ である。

r=Mod[a,2Pi,-Pi] とすると、r は $r \in [-\pi,-\pi+2\pi] = [-\pi,\pi)$, a-r は 2π の 整数倍、という条件を満たすことを理解しよう。

f の Fourier 級数をていねいに計算しよう。これは各自がやること (ここに書くのは確認用)。

f の Fourier 級数をていねいに計算しよう。これは各自がやること (ここに書くのは確認用)。

偶関数であるから $b_n = 0$.

f の Fourier 級数をていねいに計算しよう。これは各自がやること (ここに書くのは確認用)。

偶関数であるから $b_n = 0$.

 $n \neq 0$ のときは

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos nx \ dx = \cdots$$
 (部分積分で計算) $\cdots = \frac{4 \cos n\pi}{n^2} = \frac{4 (-1)^n}{n^2}$.

(計算は結構面倒。18ページに書いておいた。)

f の Fourier 級数をていねいに計算しよう。これは各自がやること (ここに書くのは確認用)。

偶関数であるから $b_n = 0$

 $n \neq 0$ のときは

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos nx \ dx = \cdots$$
 (部分積分で計算) $\cdots = \frac{4 \cos n\pi}{n^2} = \frac{4 (-1)^n}{n^2}$.

(計算は結構面倒。18 ページに書いておいた。) n=0 のときは

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \ dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} x^2 \ dx = \frac{2}{3} \pi^2.$$

f の Fourier 級数をていねいに計算しよう。これは各自がやること (ここに書くのは確認用)。

偶関数であるから $b_n = 0$

 $n \neq 0$ のときは

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos nx \ dx = \cdots$$
 (部分積分で計算) $\cdots = \frac{4 \cos n\pi}{n^2} = \frac{4 (-1)^n}{n^2}$.

(計算は結構面倒。18 ページに書いておいた。) n=0 のときは

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \ dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} x^2 \ dx = \frac{2}{3} \pi^2.$$

ゆえに

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx = \frac{\pi^2}{3} - 4\left(\frac{\cos x}{1^2} - \frac{\cos 2x}{2^2} + \frac{\cos 3x}{3^2} - \cdots\right).$$

f の Fourier 級数をていねいに計算しよう。これは各自がやること (ここに書くのは確認用)。

偶関数であるから $b_n = 0$.

 $n \neq 0$ のときは

$$a_n = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^2 \cos nx \ dx = \cdots$$
 (部分積分で計算) $\cdots = \frac{4 \cos n\pi}{n^2} = \frac{4 (-1)^n}{n^2}$.

(計算は結構面倒。18 ページに書いておいた。) n=0 のときは

$$a_0 = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \ dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} x^2 \ dx = \frac{2}{3} \pi^2.$$

ゆえに

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx = \frac{\pi^2}{3} - 4\left(\frac{\cos x}{1^2} - \frac{\cos 2x}{2^2} + \frac{\cos 3x}{3^2} - \cdots\right).$$

(先取りして f は周期 2π かつ連続かつ区分的に C^1 級であるから、後で紹介する定理によって、Fourier 級数は一様収束し、和は f(x) に等しい。)

 $g: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π で

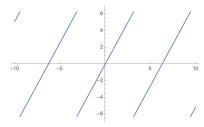
$$g(x) = 2x \quad (-\pi \le x < \pi).$$

とする。

 $g: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π で

$$g(x) = 2x \quad (-\pi \le x < \pi).$$

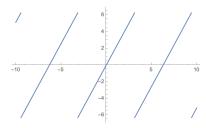
とする。g のグラフは次のようになる。 $x=(2m-1)\pi$ $(m\in\mathbb{Z})$ で g は不連続である。



 $g: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π で

$$g(x) = 2x \quad (-\pi \le x < \pi).$$

とする。g のグラフは次のようになる。 $x=(2m-1)\pi$ $(m\in\mathbb{Z})$ で g は不連続である。

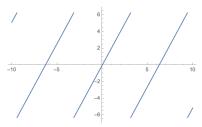


g の Fourier 級数を計算しよう。g は奇関数であるから $a_n = 0$.

 $g: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π で

$$g(x) = 2x \quad (-\pi \le x < \pi).$$

とする。g のグラフは次のようになる。 $x=(2m-1)\pi$ $(m\in\mathbb{Z})$ で g は不連続である。



g の Fourier 級数を計算しよう。g は奇関数であるから $a_n=0$.

$$b_{n} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(x) \sin nx \ dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} 2x \sin nx \ dx = \frac{4}{\pi} \int_{0}^{\pi} x \sin nx \ dx$$

$$= \frac{4}{\pi} \int_{0}^{\pi} x \left(-\frac{\cos nx}{n} \right)' dx = \frac{4}{\pi} \left\{ \left[x \cdot \frac{-\cos nx}{n} \right]_{0}^{\pi} + \int_{0}^{\pi} 1 \cdot \frac{\cos nx}{n} \ dx \right\}$$

$$= \frac{4}{\pi} \left(\frac{-\pi \cos n\pi}{n} + \left[\frac{\sin nx}{n^{2}} \right]_{0}^{\pi} \right) = \frac{4(-1)^{n-1}}{n}. \quad (試験でミスがとても多い。)$$

ゆえに

(1)
$$g(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = 4 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - \cdots \right).$$

ゆえに

(1)
$$g(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = 4 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - \cdots \right).$$

ここで \sim は、右辺が左辺の Fourier 級数であることを表す記号である。収束と等号成立が微妙なので、 = と書かずに (実際成り立たない点がある)、とりあえず \sim としておいた。

ゆえに

(1)
$$g(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = 4 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - \cdots \right).$$

ここで \sim は、右辺が左辺の Fourier 級数であることを表す記号である。収束と等号成立が微妙なので、 = と書かずに (実際成り立たない点がある)、とりあえず \sim としておいた。

g は周期 2π かつ区分的に C^1 級であるが、連続ではない。

ゆえに

(1)
$$g(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = 4 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - \cdots \right).$$

ここで \sim は、右辺が左辺の Fourier 級数であることを表す記号である。収束と等号成立が 微妙なので、 = と書かずに (実際成り立たない点がある)、とりあえず \sim としておいた。

g は周期 2π かつ**区分的に C^1 級であるが、連続ではない**。後で紹介する定理によって、(1) の右辺 (g の Fourier 級数) は各点収束し、

- *x* が *g* の連続点であれば和は *g*(*x*) に等しい
- x が g の不連続であれば和は $\frac{g(x+0)+g(x-0)}{2}$ に等しい (この例では、 $x=(2m-1)\pi$ $(m\in\mathbb{Z})$ で $\frac{g(x+0)+g(x-0)}{2}=\frac{-2\pi+2\pi}{2}=0\neq g(x)$)

ゆえに、 $x = (2m-1)\pi$ $(m \in \mathbb{Z})$ で等式不成立、そうでない点で等式が成立する。

ゆえに

(1)
$$g(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = 4 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - \cdots \right).$$

ここで \sim は、右辺が左辺の Fourier 級数であることを表す記号である。収束と等号成立が 微妙なので、= と書かずに (実際成り立たない点がある)、とりあえず \sim としておいた。

g は周期 2π かつ**区分的に C^1 級であるが、連続ではない**。後で紹介する定理によって、(1) の右辺 (g の Fourier 級数) は各点収束し、

- x が g の連続点であれば和は g(x) に等しい
- x が g の不連続であれば和は $\frac{g(x+0)+g(x-0)}{2}$ に等しい (この例では、 $x=(2m-1)\pi$ $(m\in\mathbb{Z})$ で $\frac{g(x+0)+g(x-0)}{2}=\frac{-2\pi+2\pi}{2}=0\neq g(x)$)

ゆえに、 $x = (2m-1)\pi \ (m \in \mathbb{Z})$ で等式不成立、そうでない点で等式が成立する。

もしも g の $x=(2m-1)\pi$ での値を 0 に修正すると (積分で定義される Fourier 係数と Fourier 級数は変わらないので)、すべての点 x で Fourier 級数の和が g(x) に等しくなる。(分かりにくいかもしれないが理解にチャレンジしよう。)

ゆえに

(1)
$$g(x) \sim \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin nx = 4 \left(\frac{\sin x}{1} - \frac{\sin 2x}{2} + \frac{\sin 3x}{3} - \cdots \right).$$

ここで \sim は、右辺が左辺の Fourier 級数であることを表す記号である。収束と等号成立が 微妙なので、 = と書かずに (実際成り立たない点がある)、とりあえず \sim としておいた。

g は周期 2π かつ区分的に C^1 級であるが、連続ではない。後で紹介する定理によって、(1) の右辺 (g の Fourier 級数) は各点収束し、

- x が g の連続点であれば和は g(x) に等しい
- x が g の不連続であれば和は $\frac{g(x+0)+g(x-0)}{2}$ に等しい (この例では、 $x=(2m-1)\pi$ $(m\in\mathbb{Z})$ で $\frac{g(x+0)+g(x-0)}{2}=\frac{-2\pi+2\pi}{2}=0\neq g(x)$)

ゆえに、 $x = (2m-1)\pi$ $(m \in \mathbb{Z})$ で等式不成立、そうでない点で等式が成立する。

もしも g の $x=(2m-1)\pi$ での値を 0 に修正すると (積分で定義される Fourier 係数と Fourier 級数は変わらないので)、すべての点 x で Fourier 級数の和が g(x) に等しくなる。(分かりにくいかもしれないが理解にチャレンジしよう。)

不連続点の近傍では、Gibbs の現象が見られるが、これについては後述する。

問題点を整理 収束するか、和は元の関数に等しいか

Fourier 級数は、その名の通り級数であるから、部分和

$$s_n(x) := \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k \cos kx + b_k \sin kx)$$
$$= \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikx}$$

が $n \to \infty$ のときに収束するかどうかがまず問題になる。

特に Fourier 級数の場合、和がもとの関数に等しいことが期待される。

· 成り立つかどうか?**-**

$$\lim_{n\to\infty} s_n(x) \stackrel{?}{=} f(x)$$

桂 田

1.2.2 関数列の3つの収束 関数と関数の違いを測る

数列と違って、関数列には複数の収束概念がある。

1.2.2 関数列の3つの収束 関数と関数の違いを測る

数列と違って、関数列には複数の収束概念がある。

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ が f に収束するとは、 s_n と f の違い (「距離」と言いたくなるが、それは数学語なので、まだここでは使わない) が 0 に近づくということだが、違いの測り方は色々ありうる。

1.2.2 関数列の3つの収束 関数と関数の違いを測る

数列と違って、関数列には複数の収束概念がある。

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ が f に収束するとは、 s_n と f の違い (「距離」と言いたくなるが、それは数学語なので、まだここでは使わない) が 0 に近づくということだが、違いの測り方は色々ありうる。

y = f(x), y = g(x) のグラフを描いて、どのように違いを測るか、図で説明してみる。

関数列の収束を 3 つ紹介する。(関数の定義域は $[-\pi,\pi]$ とする。 $\mathbb R$ とすべきかもしれないが、周期 2π の周期関数なので、同じことである。)

● 各点収束 (単純収束)

(2)
$$(\forall x \in [-\pi, \pi]) \quad \lim_{n \to \infty} s_n(x) = f(x).$$

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に各点収束する、という。

関数列の収束を 3 つ紹介する。(関数の定義域は $[-\pi,\pi]$ とする。 $\mathbb R$ とすべきかもしれないが、周期 2π の周期関数なので、同じことである。)

● 各点収束 (単純収束)

(2)
$$(\forall x \in [-\pi, \pi]) \quad \lim_{n \to \infty} s_n(x) = f(x).$$

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に各点収束する、という。

任意の $x \in [-\pi, \pi]$ を定めると、 $\{s_n(x)\}_{n \in \mathbb{N}}$ は数列である。それが複素数 f(x) に収束する、ということ。

関数列の収束を 3 つ紹介する。(関数の定義域は $[-\pi,\pi]$ とする。 $\mathbb R$ とすべきかもしれないが、周期 2π の周期関数なので、同じことである。)

● 各点収束 (単純収束)

(2)
$$(\forall x \in [-\pi, \pi]) \quad \lim_{n \to \infty} s_n(x) = f(x).$$

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に各点収束する、という。

任意の $x \in [-\pi, \pi]$ を定めると、 $\{s_n(x)\}_{n \in \mathbb{N}}$ は数列である。それが複素数 f(x) に収束する、ということ。

分かりやすいけれど、実はあまり役に立たない。

● 一様収束

(3)
$$\lim_{n\to\infty} \sup_{x\in[-\pi,\pi]} |s_n(x)-f(x)|=0.$$

「 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に一様収束する。」という。

ある意味で自然。実はこれから色々なことが導かれる。その意味ではとても良い収束である。

(関数論では大活躍する。)

● 一様収束

(3)
$$\lim_{n\to\infty} \sup_{x\in[-\pi,\pi]} |s_n(x)-f(x)|=0.$$

「 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に一様収束する。」という。

ある意味で自然。実はこれから色々なことが導かれる。その意味ではとても良い収束である。

(関数論では大活躍する。)

(余談) 連続な関数の場合は、次に説明する L^{∞} ノルムによる収束と一致する。 $(-\pi,\pi)$ において "本質的に有界な" 関数全体からなる関数空間 $L^{\infty}(-\pi,\pi)$ におけるノルム

$$\|g\|_{L^{\infty}} := \underset{x \in (-\pi,\pi)}{\operatorname{ess.sup}} |g(x)|$$

を用いて

$$\lim_{n \to \infty} \| \mathbf{s}_n - f \|_{L^\infty} = 0 \quad (L^\infty(-\pi,\pi)$$
における \mathbf{s}_n と f の距離が 0 に収束)

となるとき、 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $L^{\infty}(-\pi,\pi)$ で f に収束する、という。

② L^p 収束 (p 次平均収束) ただし $1 \le p < \infty$.

(4)
$$\lim_{n \to \infty} \int_{-\pi}^{\pi} |s_n(x) - f(x)|^p dx = 0.$$

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に L^p 収束する、という。

特に p=1 の場合は、積分はグラフの囲む図形の面積を表す。

⑩ L^p 収束 (p) 次平均収束) ただし $1 \le p < \infty$.

(4)
$$\lim_{n \to \infty} \int_{-\pi}^{\pi} |s_n(x) - f(x)|^p dx = 0.$$

 $\{s_n\}_{n\in\mathbb{N}}$ は $[-\pi,\pi]$ で f に L^p 収束する、という。

特に p=1 の場合は、積分はグラフの囲む図形の面積を表す。 p=2 の場合は、とてもよく使われる (後で詳しく説明し直す)。

 $L^{p}(-\pi,\pi)$ におけるノルム

$$\|g\|_{L^p} := \left(\int_{-\pi}^{\pi} |g(x)|^p dx\right)^{1/p}$$

を用いると、(4) は次のように表せる。

 $\lim_{n \to \infty} \|s_n - f\|_{L^p} = 0$ $(L^p(-\pi, \pi))$ における s_n と f の距離が 0 に収束).

本来は、紹介した3つの収束について、実例を見せたり、それらの間の関係を説明すべきだが、それは後回しにして、Fourier 級数に関する定理を紹介する。

1.2.3 Fourier 級数の収束に関するお勧めの3つの定理

例1については次の定理がぴったりである。

定理 2.1 (連続かつ区分的に滑らかならば一様収束)

 $f: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π , 連続かつ区分的に C^1 級ならば、f の Fourier 級数は f に一様収束する (ゆえに各点収束かつ任意の p に対して L^p 収束)。

1.2.3 Fourier 級数の収束に関するお勧めの3つの定理

例1については次の定理がぴったりである。

定理 2.1 (連続かつ区分的に滑らかならば一様収束)

 $f: \mathbb{R} \to \mathbb{C}$ は周期 2π , 連続かつ区分的に C^1 級ならば、f の Fourier 級数は f に一様収束する (ゆえに各点収束かつ任意の p に対して L^p 収束)。

しかし、この定理は、例2には使えない。代わりに次の定理が使える。

定理 2.2 (区分的に滑らかならば各点収束)

 $f:\mathbb{R}\to\mathbb{C}$ は周期 2π かつ区分的に C^1 級ならば、Fourier 級数は各点収束する。実際、任意の $x\in\mathbb{R}$ に対して

$$\lim_{n\to\infty} s_n(x) = \begin{cases} f(x) & (f \text{ が } x \text{ で連続のとき}) \\ \frac{f(x+0)+f(x-0)}{2} & (f \text{ が } x \text{ で連続でないとき}). \end{cases}$$

ここで

$$f(x+0) = \lim_{y \to x+0} f(y)$$
 (右側極限), $f(x-0) = \lim_{y \to x-0} f(y)$ (左側極限).

1.2.3 Fourier 級数の収束に関するお勧めの 3 つの定理

次の定理も紹介しておく(後で重要になる)。これも例2の関数に適用できる。

定理 2.3 (区分的に滑らかならば L² 収束)

 $f:\mathbb{R}\to\mathbb{C}$ は周期 2π かつ区分的に C^1 級ならば、f の Fourier 級数は f に L^2 収束する。すなわち

$$\int_{-\pi}^{\pi} |s_n(x) - f(x)|^2 dx \to 0 \quad (n \to \infty).$$

実は「区分的に C^1 級」という条件は、f が $(-\pi,\pi)$ で 2 乗可積分 (そのことを $f \in L^2(-\pi,\pi)$ と書く)、すなわち Lebesgue 可測で $\int_{-\pi}^{\pi} |f(x)|^2 dx < +\infty$ を満たす、と いうより弱い条件で置き換えることが出来る。次のように定理が 1 行で書ける。

$$f \in L^2(-\pi,\pi) \quad \Rightarrow \quad \lim_{n \to \infty} \|s_n - f\|_{L^2} = 0.$$

1.2.4 Gibbs の現象

f が区分的に C^1 級ではあるが、連続ではない場合、f の不連続点の近くでは、部分和 s_n のグラフは「ジグザグして暴れる」。

1.2.4 Gibbs の現象

f が区分的に C^1 級ではあるが、連続ではない場合、f の不連続点の近くでは、部分和 s_n のグラフは「ジグザグして暴れる」。よく見ると次のことが分かる。

- ullet 暴れる範囲の横幅は、 $n \to \infty$ のときに小さくなる (各点収束は否定しない)。
- 暴れる範囲の縦幅 (しばしば overshoot と呼ばれる) は、 $n \to \infty$ としても小さくならない (だから一様収束はしない!)。

1.2.4 Gibbs の現象

f が区分的に C^1 級ではあるが、連続ではない場合、f の不連続点の近くでは、部分和 s_n のグラフは「ジグザグして暴れる」。よく見ると次のことが分かる。

- 暴れる範囲の横幅は、 $n \to \infty$ のときに小さくなる (各点収束は否定しない)。
- 暴れる範囲の縦幅 (しばしば overshoot と呼ばれる) は、 $n \to \infty$ としても小さくならない (だから一様収束はしない!)。

この現象を発見者にちなんで **Gibbs の現象**と呼ぶ (Gibbs [2], [3])。

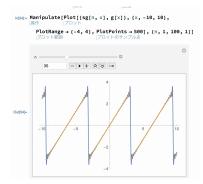


図 3: 青線はオレンジの線から上下に突き出て、その長さは n を大きくしても変わらない

(補足) f の Fourier 級数の計算

 $n \neq 0$ のとき

$$a_{n} = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(x) \cos nx \, dx = \frac{1}{\pi} \int_{-\pi}^{\pi} x^{2} \cos nx \, dx = \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} x^{2} \cos nx \, dx$$

$$= \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} x^{2} \left(\frac{\sin nx}{n} \right)' dx = \frac{2}{\pi} \left(\left[x^{2} \frac{\sin nx}{n} \right]_{0}^{\pi} - \int_{0}^{\pi} 2x \cdot \frac{\sin nx}{n} dx \right)$$

$$= \frac{2}{\pi} \left(0 - \frac{2}{n} \int_{0}^{\pi} x \sin nx \, dx \right) = \frac{4}{n\pi} \int_{0}^{\pi} x \left(\frac{\cos nx}{n} \right)' dx$$

$$= \frac{4}{n\pi} \left(\left[x \frac{\cos nx}{n} \right]_{0}^{\pi} - \int_{0}^{\pi} 1 \cdot \frac{\cos nx}{n} \, dx \right) = \frac{4}{n\pi} \left(\pi \frac{\cos n\pi}{n} - \left[\frac{\sin nx}{n^{2}} \right]_{0}^{\pi} \right)$$

$$= \frac{4(-1)^{n}}{n^{2}}.$$

f の Fourier 級数は

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos nx = \frac{\pi^2}{3} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{4(-1)^n}{n^2} \cos nx$$
$$= \frac{\pi^2}{3} - 4\left(\frac{\cos x}{1^2} - \frac{\cos 2x}{2^2} + \frac{\cos 3x}{3^2} + \cdots\right).$$

参考文献

今回の内容は、講義ノート [1] の $\S1.2$ そのままです。 Gibbs の報告は有名な Nature なんですね。

- [1] 桂田祐史:「信号処理とフーリエ変換」講義ノート, http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/fourier/fourier-lecture-notes.pdf, 以前は「画像処理とフーリエ変換」というタイトルだったのを直した。 (2014~).
- [2] Gibbs, J. W.: Fourier Series, *Nature*, Vol. 59, 200, (1898), The collected works of J. Willard Gibbs. Vol. II (http://catalog.hathitrust.org/Record/001477419) に収録.
- [3] Gibbs, J. W.: Fourier Series, *Nature*, Vol. 59, 606, (1899), The collected works of J. Willard Gibbs. Vol. II (http://catalog.hathitrust.org/Record/001477419) に収録.