

(ii) $L_n(x) = e^x D^n(x^n e^{-x})$ に対し $0 \leq m \leq n$ なら $\int_0^\infty L_m(x)L_n(x)e^{-x} dx = (n!)^2 \delta_{m,n}$.
 [ヒント: まず, 部分積分で次を示す:

$$\int_0^\infty x^m L_n(x)e^{-x} dx = (-1)^m m! \int_0^\infty D^{n-m}(x^n e^{-x}) dx = (-1)^n (n!)^2 \delta_{m,n}.]$$

8.2 三角関数によるフーリエ級数

次の定理はフーリエ級数展開の最も古典的な例で, 単に“フーリエ級数展開”と言ったとき, この定理で述べる展開を指すこともある.

定理 8.2.1. (三角関数によるフーリエ級数展開) $I = [a, b] \subset \mathbb{R}$, $T = b - a > 0$,

$$e_n(\theta) = \frac{1}{\sqrt{T}} \exp(2\pi i n \theta / T), \quad n \in \mathbb{Z}, \quad \theta \in I$$

とおくと, $E = \{e_n\}_{n \in \mathbb{Z}}$ は $L^2(I)$ の完全正規直交系である. したがって, 全ての $f \in L^2(I)$ に対し級数:

$$f^{\wedge \vee} \stackrel{\text{def.}}{=} \sum_{n=-\infty}^{\infty} f_n^{\wedge} e_n = \lim_N \sum_{|n| \leq N} f_n^{\wedge} e_n, \quad \text{ただし, } f_n^{\wedge} = \int_I f \bar{e}_n = \int_I f e_{-n} \quad (8.1)$$

が $L^2(I)$ で収束し, $f = f^{\wedge \vee}$, a.e. (証明後の注意参照).

証明 E が正規直交系であることは容易に分かる(問 8.2.1). 完全性のためには, $\text{span}(E)$ が $L^2(I)$ で稠密ならよい(定理 8.1.3). 一方, $C_c(\overset{\circ}{I})$ は $L^2(I)$ で稠密(定理 7.3.1). したがって, 任意の $f \in C_c(\overset{\circ}{I})$ を $\text{span}(E)$ の元により近似 ($L^2(I)$ -ノルムの意味で) できればよい. ところが, この近似は, より強く, I 上の一様ノルムの意味で可能である(例 7.5.5). したがって, 定理 8.2.1 が示された. \square

定理 8.2.1 に関する注意を述べる.

- (8.1) の級数 $f^{\wedge \vee}$ は $L^2(I)$ -収束により定義される級数であり, 各点収束とは限らない. 等式 $f = f^{\wedge \vee}$ も I 上 a.e. で成立するが, 各点で成立するとは限らない(例えば例 8.2.2 で $x = 0, 1$ の場合). 一方, f が $x \in I$ で連続かつ級数 $f^{\wedge \vee}$ が x の近傍で一様収束すれば $f^{\wedge \vee}$ は x で連続なので $f(x) = f^{\wedge \vee}(x)$ が成立(例えば例 8.2.2 で $x \in (0, 1)$ の場合).
- 展開 (8.1) は次のように書き換えることもできる:

$$f^{\wedge \vee} = f_0^{\wedge} + \sum_{n=1}^{\infty} (f_n^{\wedge} e_n + f_{-n}^{\wedge} e_{-n}). \quad (8.2)$$