

正規直交基を用いた  $E_8$  Lattice の表記法について

A description of  $E_8$  lattice in term of an orthogonal basis

○花井紀任<sup>1</sup>, 佐々木隆二<sup>2</sup>  
\*Toshitaka Hanai<sup>1</sup>, Ryuji Sasaki<sup>2</sup>

Abstract::In this report, we describe structures of the  $E_8$  lattice  $\Gamma$ , and its sublattices  $\Phi, \Psi$  which are inverse images of two maximal totally singular subspaces  $\bar{\Phi}, \bar{\Psi}$  with  $\Gamma/2\Gamma = \bar{\Phi} \oplus \bar{\Psi}$ , by using a specific orthogonal basis contained in  $\Gamma$ .

定義 1

$\mathbb{R}^8$  の内積を

$$x, y \in \mathbb{R}^8, x \cdot y = \sum_{i=1}^8 x_i y_i$$

と定める.  $\Gamma \subset \mathbb{R}^8$  に対し,  $\Gamma = \{\sum a_i x_i \mid a_i \in \mathbb{Z}\}$  となるような線形独立な  $x_1, \dots, x_8$  が存在するとき格子群(lattice) という.  $x \in \Gamma$  に対し  $\|x\|^2 = x \cdot x \in 2\mathbb{Z}$  となるとき  $\Gamma$  を even といい,  $\Gamma$  の基底  $x_1, \dots, x_8$  に対し,  $|\det(x_i \cdot x_j)| = 1$  となるとき,  $\Gamma$  を unimodular という. Even unimodular lattice  $\Gamma$  を  $E_8$  lattice という.  $\Gamma$  を  $E_8$  lattice とし,  $\Gamma_n, \bar{\Gamma}$  を以下のように定める.

$$\Gamma_n := \{x \in \Gamma \mid x \cdot x = n\}, \bar{\Gamma} := \Gamma/2\Gamma$$

定理 1

- (1)  $\bar{\Gamma} = \bar{\Gamma}_0 \cup \bar{\Gamma}_2 \cup \bar{\Gamma}_4$
- (2)  $\Gamma_2$  に含まれる同値類は  $\{\pm x\}$
- (3)  $\Gamma_4$  に含まれる同値類は互いに直交する 8 個のベクトルとその  $-1$  倍からなる.

(証明)  $x, y \in \Gamma$  は  $\|x\|^2, \|y\|^2 \leq 4, x \neq \pm y, \bar{x} = \bar{y}, x \cdot y \geq 0$  を満たすとす. このとき,  $x - y \in 2\Gamma$  より

$$8 \leq \|x - y\|^2 \leq \|x\|^2 + \|y\|^2 + 2x \cdot y \leq 8$$

$$\therefore \|x\|^2 = \|y\|^2 = 4, x \cdot y = 0.$$

これにより(1)の互いに素であること, (2), 及び(3)の  $\Gamma_4$  の同値類が互いに直交することがわかる.  $\Gamma$  が even unimodular なので Hecke の定理より,

$$\theta_\Gamma(z) = \sum_{n=0}^{\infty} |\Gamma_n| e^{\pi i n z}$$

は,  $\text{PSL}_2(\mathbb{Z})$  に関する重さが 4 のモジュラー形式である. これは, 定数倍を用いて一意的に定まるので, Eisenstein 級数に一致する.

$$\theta_\Gamma(z) = 1 + 240 \sum_{n=0}^{\infty} \left( \sum_{d|k} d^3 \right) e^{2\pi i k z}$$

特に,

$$|\Gamma_2| = 240, |\Gamma_4| = 240(1^3 + 2^3)$$

従って

$$2^8 = |\bar{\Gamma}| \geq |\bar{\Gamma}_0| + |\bar{\Gamma}_2| + |\bar{\Gamma}_4|$$

$$\geq 1 + 240 + \frac{240 \cdot 9}{16} = 2^8$$

$\therefore$  (1), (3) をえる. ■

$\Gamma_4$  に含まれる長さ 4 のベクトルの剰余類に含まれる計 8 つのベクトルを  $\Gamma$ -coordinate frame と呼び,  $v_i$  で表す.

命題 1

$\Omega = \{1, \dots, 8\}$  とし,  $\{v_i\}_{i \in \Omega}$  を一組の  $\Gamma$ -coordinate frame とする.  $i \in \Omega$  に対し,  $e_i = \frac{1}{2} v_i$ ,  $S \subset \Omega$  に対し,  $e_S =$

$$\sum_{i \in S} e_i$$

とする. 必要なら  $e_i$  の 1 つの符号を変えると

$$\Gamma = \langle e_i \pm e_j, \frac{1}{2} e_\Omega \mid i, j \in \Omega \rangle$$

(証明)  $\{e_i\}_{i \in \Omega}$  は  $\mathbb{R}^8$  の正規直交系である.

$$D = \langle e_i \pm e_j \mid i, j \in \Omega \rangle$$

は root lattice  $D_8$  に同型である.

$$v_i - v_j = 2e_i - 2e_j = 2(e_i - e_j) \in 2\Gamma$$

$$\therefore e_i - e_j \in \Gamma$$

また  $v_i = 2e_i \in \Gamma$  なので  $D_8 \subset \Gamma$ .

一方,  $\Gamma \cdot \Gamma \subset \mathbb{Z}$  なので各  $i$  に対し,

$$\Gamma \subset \{x \in \mathbb{R}^8 \mid x \cdot D \subset \mathbb{Z}\} = D + \langle e_i, \frac{1}{2} e_\Omega \rangle$$

$\Gamma$ : unimodular より,  $\Gamma \neq D$ .  $\Gamma$ : even より,  $e_i \notin \Gamma$ .

$$\therefore \Gamma = D + \frac{1}{2} e_\Omega \text{ または } \Gamma = D + \mathbb{Z}(-e_i + \frac{1}{2} e_\Omega)$$

$\Gamma = D + \mathbb{Z}(-e_i + \frac{1}{2} e_\Omega)$  のとき  $e_i$  を  $-e_i$  とすれば

$\Gamma = D + \frac{1}{2} e_\Omega$  とかけるので,

$\Gamma = \langle e_i \pm e_j, \frac{1}{2}e_\Omega | i, j \in \Omega \rangle$  をえる. ■

定義 2

$q: \Gamma \rightarrow \mathbb{Z}, q: x \mapsto \frac{1}{2}||x||^2$  とし,  $\bar{q}(\bar{x}) = \overline{q(x)}$  で  $\mathbb{F}_2$  空間

$\bar{\Gamma}$  上の二次形式を定義する.  $\bar{\Gamma}$  の部分空間  $T$  に対し,  $\bar{q}(T) := \{\bar{q}(\bar{x}) | \bar{x} \in T\} = 0$  となるとき  $T$  を totally singular といひ,  $2\dim T = \dim \bar{\Gamma}$  のとき, maximal という.

すると  $\bar{\Gamma} = \bar{\Phi} \oplus \bar{\Psi}$ ,  $\bar{\Phi}$  及び  $\bar{\Psi}$  は maximal totally singular と表される.

ここで,  $\Gamma$  の sublattice  $\Phi, \Psi$  を次のように定める.

$f: \Gamma \rightarrow \bar{\Gamma}$  に対し,  $f^{-1}(\bar{\Phi}) = \Phi, f^{-1}(\bar{\Psi}) = \Psi$ .

このとき,  $\Phi \cap \Psi = 2\Gamma, ||x||^2 \in 4\mathbb{Z}, \forall x \in \Phi \cup \Psi$ .  $I = \langle e_i | i \in \Omega \rangle$  とし, 写像  $\wedge$  を以下のように定める.

$$\wedge: I \rightarrow 2^\Omega, \wedge: \sum_{i \in \Omega} x_i e_i \mapsto \{i \in \Omega | x_i \in 2\mathbb{Z} + 1\}$$

また  $\hat{D} = E(\Omega) = \{S \subset \Omega | |S| \in 2\mathbb{Z}\}$  とする.

$q_E: S \mapsto \frac{1}{2}|S| + 2\mathbb{Z}$  とおけば, これは  $\langle \Omega \rangle$  を核とする

$E(\Omega)$  に関する二次形式となる.

命題 2

次を満たす  $\mathbb{R}$  の正規直交基底  $\{e_i | i \in \Omega\}$  を選ぶことが出来る.

$$\Gamma = \langle e_i \pm e_j, \frac{1}{2}e_\Omega | i, j \in \Omega \rangle$$

$$\Phi = \langle e_S, 2e_i | S \in \mathcal{C}_1, i \in \Omega \rangle$$

$$\Psi = \langle e_T, -2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega | T \in \mathcal{C}_2, i \in \Omega \rangle$$

$\mathcal{C}_1 = \hat{\Phi}, \mathcal{C}_2 = (\Psi \cap I)^\wedge, \mathcal{C}_1 / \langle \Omega \rangle, \mathcal{C}_2 / \langle \Omega \rangle$  は  $E(\Omega) / \langle \Omega \rangle$  の complementary maximal totally singular.

(証明)  $2e_i = v_i \in \Gamma$  より  $2e_i \in \Phi$  又は  $2e_i \in \Psi$ .  $2e_i \in \Phi$  としてよい. このとき,  $2I \subset \Phi$ .  $\Phi$  は  $\sqrt{2}\Gamma$  と同長

なので  $\Phi \cdot \Phi \subset 2\mathbb{Z}$ .  $2e_i \cdot \frac{1}{2}e_\Omega = 1 \notin 2\mathbb{Z}$  より  $\frac{1}{2}e_\Omega \notin \Phi$ .

$$\therefore \Phi \subset I.$$

$$\therefore 2I \subset \Phi \subset I.$$

もし  $S \in \mathcal{C}_1 = \hat{\Phi}$  とすれば  $e_S \in \Phi$  なので  $|S| = ||e_S||^2 \in 4\mathbb{Z}$ .

$$|\Phi: 2I| = |\Phi: 2\Gamma| = 2^4, |E(\Omega)| = 2^7 \text{ より}$$

$$\therefore \mathcal{C}_1 / \langle \Omega \rangle \text{ は maximal totally singular.}$$

$$\frac{1}{2}e_\Omega \notin I \text{ より } \Phi + \Psi = \Gamma \not\subset I.$$

従って  $\exists x \in \Psi - I$  s. t.  $||x||^2 = 4$ .

このとき  $x$  の成分は 1 つは  $\pm \frac{3}{2}$  で他は  $\pm \frac{1}{2}$  である.  $e_i$  の

符号を偶数個変えることは  $\Gamma$  や  $\Phi$  の表記には影響を与え

ない. このとき,  $\frac{1}{2}e_\Omega, 2e_i \in \Gamma, 2\Gamma \subset \Psi$  より,

$-2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega \in \Psi$ . また,  $2D \subset 2\Gamma \subset \Psi$  より, 任意の  $i$  に

対し,  $-2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega \in \Psi$  をえる.

$\mathcal{C}_2 = (\Psi \cap I)^\wedge$  とする. このとき  $2I = 2D + 2\mathbb{Z}e_i$

から, 各固定された  $i$  に対して  $e_T$  又は  $e_T + 2e_i$  によって  $T \in \mathcal{C}_2$  は代表される.

$$\therefore |T| = ||e_T||^2 = ||e_T + 2e_i||^2 \in 4\mathbb{Z}.$$

しかし,  $\Psi \cdot (-2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega) \subset 2\mathbb{Z}$  であり, また一方で

$$e_T \cdot (-2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega) \equiv 0 \pmod{2}$$

$$(e_T + 2e_i) \cdot (-2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega) \equiv 1 \pmod{2}$$

なので  $e_T \in \Psi$  をえる.  $e_\Omega \in 2\Gamma \subset \Psi$  より  $\Omega \in \mathcal{C}_2$ .

$$\therefore \langle e_T, -2e_i + \frac{1}{2}e_\Omega | T \in \mathcal{C}_2, i \in \Omega \rangle \subset \Psi.$$

$$2e_i + 2e_j = (2e_i - \frac{1}{2}e_\Omega) + (2e_j - \frac{1}{2}e_\Omega) + e_\Omega$$

なので  $2D = \Psi \cap 2I$  と  $\Psi$  のすべてを生成した.

$$|\mathcal{C}_2| = |\Psi \cap I / \Psi \cap 2I| = |\Psi / 2D| / |\Psi / \Psi \cap I| = 2^4$$

$$\therefore \mathcal{C}_2 / \langle \Omega \rangle \text{ は maximal totally singular.}$$

$$\mathcal{C}_1 + \mathcal{C}_2 = \hat{\Phi} + (\Psi \cap I)^\wedge = (\Phi + (\Psi \cap I))^\wedge = \hat{D} = E(\Omega)$$

$\therefore \mathcal{C}_1 / \langle \Omega \rangle, \mathcal{C}_2 / \langle \Omega \rangle$  は  $E(\Omega) / \langle \Omega \rangle$  の complementary maximal totally singular. ■

参考文献

[1] James Lepowsky, Arne Meurman : 「An E8-Approach to the Leech Lattice and Conway Group」, Journal of Algebra 77, p484-504, 1982

[2] 鈴木 通夫 : 「有限単純群」, 紀伊国屋, 1987.

[3] Wolfgang Ebeling : 「Lattices and Codes」, Lattices and Codes: A Course Partially Based on Lectures by Friedrich Hirzebruch, Springer Spektrum, p1-32, 2012