

対称 Hadamard 型 spin model

九大・理 山田美枝子 (Mieko Yamada)

1 Jones [8] は 1989年に link の不变量を求めるために spin model の概念を導入した。その後 綿谷-宗政 [9] により、対称性をとり除いた spin model の一般化が行われた。最近、坂内-坂内 [2] は 綿谷-宗政により一般化された spin model をさらに一般化した。

定義 [2] X を有限集合で $|X| = n = D^2$ とする。 $X \times X$ から \mathbb{C} への関数 $\omega_1, \omega_2, \omega_3, \omega_4$ が次の条件を満たすとき $(X, \omega_1, \omega_2, \omega_3, \omega_4)$ は loop variable D をもつ generalized generalized spin model である。

$$(1) \omega_1(\alpha, \beta)\omega_3(\beta, \alpha) = 1, \quad \omega_2(\alpha, \beta)\omega_4(\beta, \alpha) = 1 \quad \forall \alpha, \beta \in X$$

$$(2) \sum_{x \in X} \omega_1(\alpha, x)\omega_3(x, \beta) = n\delta_{\alpha, \beta}, \quad \sum_{x \in X} \omega_2(\alpha, x)\omega_4(x, \beta) = n\delta_{\alpha, \beta} \quad \forall \alpha, \beta \in X$$

$$(3a) \sum_{x \in X} \omega_1(\alpha, x)\omega_1(x, \beta)\omega_4(\gamma, x) = D\omega_1(\alpha, \beta)\omega_4(\gamma, \alpha)\omega_4(\gamma, \beta)$$

$$(3b) \sum_{x \in X} \omega_1(x, \alpha)\omega_1(\beta, x)\omega_4(x, \gamma) = D\omega_1(\beta, \alpha)\omega_4(\alpha, \gamma)\omega_4(\beta, \gamma)$$

$$\forall \alpha, \beta, \gamma \in X$$

：う1.2 定義され T : generalized generalized spin model から
向きづき link or diagram or partition function が定義され
link の不变量が与えられる。

2 行列 \bar{W}_i ($i=1, 2, 3, 4$) と $\bar{W}_i = (\omega_i(\alpha, \beta))_{\alpha, \beta \in X}$ を定義する。

$\bar{W}_1, \bar{W}_2 \in \{\bar{W}_\varepsilon, \bar{W}_\varepsilon^t\}$, $\bar{W}_3, \bar{W}_4 \in \{\bar{W}_{\varepsilon'}, \bar{W}_{\varepsilon'}^t\}$ である generalized generalized spin model と Jones型 generalized spin model.

$\bar{W}_1, \bar{W}_4 \in \{\bar{W}_\varepsilon, \bar{W}_\varepsilon^t\}$, $\bar{W}_2, \bar{W}_3 \in \{\bar{W}_{\varepsilon'}, \bar{W}_{\varepsilon'}^t\}$ であると ε は pseudo-Jones型 generalized spin model, $\bar{W}_1, \bar{W}_3 \in \{\bar{W}_\varepsilon, \bar{W}_\varepsilon^t\}$,

$\bar{W}_2, \bar{W}_4 \in \{\bar{W}_{\varepsilon'}, \bar{W}_{\varepsilon'}^t\}$ であると ε は Hadamard型 generalized spin model と呼ぶ。 $T=T^\pm \in \{\varepsilon, \varepsilon'\}=\{+, -\}$, \bar{W}^t は \bar{W} の転置行列。

野村[10]は、任意の n 次 Hadamard 行列から loop variable $4\sqrt{n}$ をもつ Jones型 spin model が構成できることを示す。

これで Hadamard 型の中で、特に対称 Hadamard 型と呼ぶものとし、

定義[2] (X, ω_+, ω_-) が次の条件を満たすとき、対称 Hadamard 型 spin model とする。

$$(0) \quad \omega_+(\alpha, \beta) = \omega_+(\beta, \alpha), \quad \omega_-(\alpha, \beta) = \omega_-(\beta, \alpha)$$

(1H) $W_+ \circ W_+ = J, \quad W_- \circ W_- = J$, \circ は Hadamard 積。J は成分が
すべて ± 1 の正方行列。

$$(2H) \quad W_+^2 = nI, \quad W_-^2 = nI, \quad I \text{ は単位行列}.$$

$$(3a) \quad \sum_{x \in X} \omega_\varepsilon(\alpha, x) \omega_{\varepsilon'}(x, \beta) \omega_\varepsilon(x, \gamma) = D \omega_\varepsilon(\alpha, \beta) \omega_\varepsilon(\alpha, \gamma) \omega_\varepsilon(\beta, \gamma)$$

$W_+ = W_-$ のときは Jones 型で pseudo-Jones 型である。

3 定理 1 $H = (h_{ij})$ が $n \times n$ Hadamard 行列とする。行列 $M = (m_{xy})$ $x = (x_1, x_2)$, $y = (y_1, y_2)$ を次で定義する。

$$m_{xy} = h_{x_1 z_1} h_{y_1 z_1} h_{x_2 z_2} h_{y_2 z_2}$$

このとき M は n^2 次正則対称 Hadamard 行列である。

(証明) $Z = (z_1, z_2)$ とおく。

$$\sum_z m_{xz} m_{yz} = \sum_{z_1 z_2} h_{x_1 z_1} h_{z_1 z_2} h_{x_2 z_2} h_{z_2 z_1} h_{y_1 z_1} h_{z_1 z_2} h_{y_2 z_2} h_{z_2 z_1}$$

$$= h_{x_1 z_1} h_{y_1 z_1} \sum_{z_1} h_{x_1 z_1} h_{z_1 y_2} \sum_{z_2} h_{x_2 z_2} h_{y_2 z_2}$$

$$\sum_{z_2} h_{x_1 z_2} h_{y_1 z_2} = \begin{cases} n & x_1 = y_1 \text{ のとき} \\ 0 & x_1 \neq y_1 \text{ のとき} \end{cases}, \quad \sum_{z_1} h_{z_1 x_2} h_{z_1 y_2} = \begin{cases} n & x_2 = y_2 \text{ のとき} \\ 0 & x_2 \neq y_2 \text{ のとき} \end{cases}$$

から

$$\sum_z m_{xz} m_{yz} = \begin{cases} n^2 & (x_1, x_2) = (y_1, y_2) \text{ のとき} \\ 0 & (x_1, x_2) \neq (y_1, y_2) \text{ のとき} \end{cases}$$

つまり M は Hadamard 行列である。対称であることを定義より明らか。

$$\begin{aligned} \sum_y m_{xy} &= \sum_{y_1 y_2} h_{x_1 z_1} h_{y_1 z_1} h_{x_2 z_2} h_{y_2 z_2} \\ &= h_{x_1 z_1} \sum_{y_1} h_{y_1 z_1} \sum_{y_2} h_{y_2 z_2} h_{z_2 z_1} \\ &= h_{x_1 z_1} \cdot h_{x_2 z_2} \cdot n \\ &= n \end{aligned}$$

正則である。

n 次 Hadamard 行列から n^2 次正則対称 Hadamard 行列が構成さ

次にこれは、すでに Goethals - Seidel [5] により証明されつつあるが、定理 1 の構成法とは異なる。Ivanov - Chuvaeva [6] によると、任意の Hadamard 行列から 2 進 4 の symmetric amorphous association scheme が得られることが示されている。定理 1 の構成法から得られる 3 Hadamard 行列は、この amorphous association scheme と relation R_1, R_2, R_3 を合併して 2 進 2 の association scheme (strongly regular graph) に対応する。

4 $4n \times 4n$ Hadamard 行列 $H = (h_{ij})$ の成分 1 と 0, -1 と 1 に変えて $GF(2)$ の元と 1 と 2 と 3 のものを 2 進 Hadamard 行列 $B = (b_{ij})$ とする。 $(1, -1)$ Hadamard 行列の直交性は、2 進 Hadamard 行列では 2 つの行(列)ベクトルの Hamming 距離が $2n$ であることに対応する。

$\Omega = \{1, 2, \dots, 4n\}$ の 4 点部分集合 $I = (i_1, i_2, i_3, i_4)$ について、
 $N_I = \sum_{j=1}^{4n} ((b_{i_1 j} + b_{i_2 j} + b_{i_3 j} + b_{i_4 j}) \bmod 2)$
> とおく。 I を固定したとき N_I は 3 列に属する 3 Hadamard 変換により不变である。

次に

$$S_k = \#\{ I = (i_1, i_2, i_3, i_4) ; N_I = k \}$$

$$C_k = S_k + S_{4n-k}$$

とおくと C_k は Hadamard 変換に対して不变である。

補助定理2 $B = (b_{ij})$ から相異なる 3 行 (i_1, i_2, i_3) をとりだして固定する。4 点集合 (i_1, i_2, i_3, i_4) , $i_4 \neq i_1, i_2, i_3$ について $N_I = 0$ または $4n$ となる行 i_4 が存在すれば唯一つである。

(証明) $N_I = 0$ または $4n$ となる行が 2 つ、 x, y 、存在したとする。
 $x \neq y$ であるとすると、 x 行と y 行の Hamming 距離は $2n$ にはならない。

補助定理3 $B = (b_{ij})$ からとりだして任意の相異なる 3 行に対する $N_I = 0$ または $4n$ となる行が必ず存在する。

$$C_0 = \frac{1}{4} \binom{4^n}{3}$$

である。逆も成り立つ。

(証明) $R = \{(i_1, i_2, i_3, i_4); N_I = 0 \text{ または } 4n\}$ とおく。 B の相異なる 3 行に対し $N_I = 0$ または $4n$ となる行が必ず存在するとする。
 仮定から、 R に含まれる 4 点集合から作られる 3 点集合はすべて相異なる。故に

$$4r = 4C_0 = \binom{4^n}{3}$$

逆に $C_0 = \frac{1}{4} \binom{4^n}{3}$ とおくと、これは任意の相異なる 3 行に対し $N_I = 0$ または $4n$ となる行が必ず 1 行あることを意味する。

5 定理4 $H = (h_{ij})$ は

$$(*) \quad C_0 = \frac{1}{4} \binom{4^n}{3}, \quad C_{2n} = \binom{4^n}{4} - \frac{1}{4} \binom{4^n}{3}, \quad C_\ell = 0 \quad \ell \neq 0, 2n \text{ のとき}$$

を満たす類に属する $4n \times 4n$ Hadamard 行列とする。

このとき定理1によると、2作られ $\Gamma = (4n)^2$ 次正則対称 Hadamard 行3] $\bar{W} = \bar{W}_+ = \bar{W}_-$ (2 loop variable $4n$ をもつ generalized spin model とする)。

もし H と H^t の両方とも (*) を満たせば \bar{W} も (*) を満たす類に属し、 H から loop variable $(4n)^l$, l 正整数、をもつ generalized spin model の無限条列ができる。

(証明) 条件 (*) (2) (1, -1) Hadamard 行3] における Γ 、相異な3行, i_1, i_2, i_3 行、とりてし固定すると

$$\sum_{j=1}^{4n} h_{i_1 j} \cdot h_{i_2 j} \cdot h_{i_3 j} \cdot h_{i_4 j}$$

が、ある行 i_4 につれて $\pm 4n$ となる。その他の3つの行についても $\pm 4n$ 0となることを意味する。

定義の (0), (1H), (2H) が成り立つことは明らか。 (3a) で α, β, γ のうち、少なくてとも 2つが一致するとき 2 Hadamard 行3] \bar{W} の正則性に帰着する。 $\chi = z - \alpha, \beta, \gamma$ は相異な3と仮定する。

$\alpha = (\alpha_1, \alpha_2)$, $\beta = (\beta_1, \beta_2)$, $\gamma = (\gamma_1, \gamma_2)$ とおく。 (3a) の右辺は

$$D\omega(\alpha, \beta)\omega(\alpha, \gamma)\omega(\beta, \gamma)$$

$$= (4n) h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\alpha_1 \beta_2} h_{\beta_1 \alpha_2} h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\gamma_1 \gamma_2} h_{\beta_1 \gamma_2} h_{\gamma_1 \alpha_2} \cdot h_{\gamma_1 \gamma_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \beta_2} h_{\beta_1 \gamma_2}$$

$$= (4n) h_{\alpha_1 \beta_2} h_{\beta_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \gamma_2} h_{\gamma_1 \beta_2} h_{\alpha_1 \gamma_2} h_{\gamma_1 \alpha_2}$$

となる。(3a) の左辺を計算する。

$$S = \sum_{x \in X} \omega(\alpha, x)\omega(x, \beta)\omega(x, \gamma)$$

$$= h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \gamma_2} \sum_{x_1} h_{x_1 \alpha_2} h_{x_1 \beta_2} h_{x_1 \gamma_2} \sum_{x_2} h_{x_2 \alpha_2} h_{x_2 \beta_2} h_{x_2 \gamma_2}$$

$\sum_{x_2} h_{x_2 x_2} h_{\alpha_1 x_2} h_{\beta_1 x_2} h_{\gamma_1 x_2}$ (は 3 で $x_1 = \gamma$) $\vdash \pm 1 \vdash \pm 2 \pm 4n$ 他の行に $\vdash 0$

$$S = h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \gamma_2} h_{\eta_1 \eta_2} (\pm 4n)$$

$$\text{と } T \text{ は } \sum_{x_2} h_{\eta_1 x_2} h_{\alpha_1 x_2} h_{\beta_1 x_2} h_{\gamma_1 x_2} = 4n \text{ (resp. } -4n) \text{ である。}$$

$$h_{\eta_1 \alpha_2} h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \alpha_2} h_{\gamma_1 \alpha_2} = h_{\eta_1 \beta_2} h_{\alpha_1 \beta_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \beta_2} = h_{\eta_1 \gamma_2} h_{\alpha_1 \gamma_2} h_{\beta_1 \gamma_2} h_{\gamma_1 \gamma_2} = 1 \text{ (resp. } -1)$$

である。従って、2

$$S = 4n h_{\beta_1 \alpha_2} h_{\alpha_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \alpha_2} h_{\alpha_1 \gamma_2} h_{\beta_1 \gamma_2} h_{\eta_1 \beta_2}$$

と (3a) が成り立つ。

次に $H \in H^t$ の両方とも条件 (*) を満たすとする。 $Z = (z_1, z_2)$ とおこう

$$\theta = \sum_z w(\alpha, z) w(\beta, z) w(\gamma, z) w(\eta, z)$$

$$= h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \gamma_2} h_{\eta_1 \eta_2} \sum_{z_1} h_{z_1 \alpha_2} h_{z_1 \beta_2} h_{z_1 \gamma_2} h_{z_1 \eta_2} \sum_{z_2} h_{\alpha_1 z_2} h_{\beta_1 z_2} h_{\gamma_1 z_2} h_{\eta_1 z_2}$$

$$\sum_{z_2} h_{\alpha_1 z_2} h_{\beta_1 z_2} h_{\gamma_1 z_2} h_{\eta_1 z_2}$$
 (は 3 で $x_1 = \gamma$) $\vdash \pm 1 \vdash \pm 2 \pm 4n$ である。すなはち H^t は

$$\text{条件 (*) を満たすから } \sum_{z_1} h_{z_1 \alpha_2} h_{z_1 \beta_2} h_{z_1 \gamma_2} h_{z_1 \eta_2} \text{ と } 3 \text{ で } x_2 = \eta \vdash \pm 1 \vdash \pm 2$$

$\pm 4n$ である。したがって θ は $(\pm 1, \pm 1)$ である。

$$\theta = h_{\alpha_1 \alpha_2} h_{\beta_1 \beta_2} h_{\gamma_1 \gamma_2} h_{\eta_1 \eta_2} (\pm 4n)^2 (\pm 4n)^2 = \pm (4n)^2$$

すなはち $(x_1, x_2) \vdash \pm 1 \vdash \pm 0$ である。

$4n=8$ のときは同値類は 1 つであるが、(*) を満たさない。 $4n=12$ のときは同値類は 1 つであるが (*) を満たさない。 $4n=16$ のときは Hall の分類でクラス I が (*) を満たさない。

参考文献

- [1] E. Bannai and E. Bannai, Spin model on finite cyclic groups, preprint.
- [2] E. Bannai and E. Bannai, Generalized generalized spin models, preprint.
- [3] E. Bannai and T. Ito, Algebraic Combinatorics I : Association Schemes, Benjamin/Cummings, 1984.
- [4] A. Brouwer, A. M. Cohen and A. Neumaier, Distance Regular Graphs, Springer - Verlag, 1989.
- [5] J. M. Goethals and J. J. Seidel, Strongly regular graphs derived from combinatorial designs, Can. J. Math. 12 (1970), 597-614.
- [6] A. A. Ivanov and I. V. Chuvaeva, Action of the group M_{12} on Hadamard matrices, Investigations in Algebraic Theory of Combinatorial Objects, VNIISI, Moscow, Institute for System Studies, 1985, 159-169 (in Russian).
- [7] F. Jaeger, Strongly regular graphs and spin models for the Kauffman polynomials, Geom. Dedicata 44 (1992), 23-52.
- [8] V. F. R. Jones, On knot invariants related to some statistical mechanical models, Pac. J. Math. 137 (1989), 311-334.
- [9] A. Munemasa and Y. Watatani, Generalized spin models, in preparation.
- [10] K. Nomura, Spin models constructed from Hadamard matrices, preprint.