## 二次元イジング模型の厳密解

東北大 工 守田 徹 (T. Morita)

イジング模型は磁性体の最も簡単な模型である。この模型では、ある格子の格子点にスピンがあり、スピンは +1, -1 という値を取る。スピンが N 個ある体系の状態は、 N 個の+1, -1 を取るスピン変数  $s_1$ ,  $s_2$ ,  $\dots s_N$  の組で決まり、状態は  $2^N$  個ある。温度 T の体系の分配関数 Z は

$$Z = \sum_{s_1 = \pm 1} \dots \sum_{s_N = \pm 1} exp\{-\sum_{(i,j)} J_{ij} s_i s_j / k_B T\}$$
 (1)

と表される。 i , j は格子点の番号 1 から N までの値を取り、 (i , j ) は隣り合う格子点についての和である。  $J_{ij}$  は交換積分と呼ばれる定数で、  $k_{\rm B}$  は Boltzmann 定数である。温度 T の

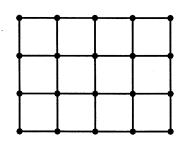


図1 正方格子

関数としての体系の性質は、 $F=-k_BT\ln Z$  で決まる自由エネルギーF から計算できる。この体系の熱力学的性質は、F/N の $N\to\infty$  の極限値 f から計算される。 Onsager は 1944 年に正方格子上のイジング模型について、 $J_{ij}$  が i とj が x 方向の隣りのときに $J_x$ 、y 方向の隣りのときに $J_y$  であるとして、極限値 f を厳密に求めた。

Kac and Ward は 1952 年 に "A Combinatorial Solution of the Two-Dimensional Ising Model "という論文を書いた。これは有限系について

$$Z = 2^{N} \prod_{(i,j)} \cosh(J_{ij}/k_{\mathrm{B}}T) Z_{1}$$
 (2)

$$Z_1^2 = \det \{I - \Lambda\} \tag{3}$$

を導くものである。ここで I と Λ は 4N 行 4N 列の行列である。
I は単位行列である。 Λ を表すには、格子上で格子点から隣合う格子点へと歩く random walk のステップを考えるのが都合がよい。格子点 j からの μ 方向のステップを j μ で表す。
行列 Λ の要素は、ステップ j μ と j' μ' の 対間で、もし j μが j' μ' の 次のステップとして可能ならば

$$(\Lambda)_{j\mu,j'\mu'} = \tanh(J_{jj'}/k_BT)e^{i\theta\mu\mu'/2}$$
 (4)

であり、そうでなければ 0 である。  $\theta_{\mu\mu}$ , はステップ  $j^{\mu}$  の向きをステップ  $j^{\prime}$   $\mu^{\prime}$  の向きから測った角度である。ここで、あるステップの後にすぐ逆戻りするステップは許されない。

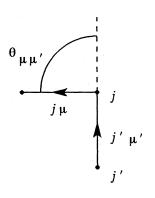


図 2

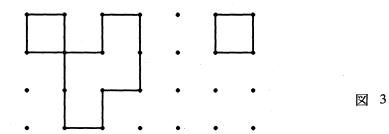
Vdovichenko は 1965 年に 図形を数えることにより上の 結果を導く方法を開発した。 Morita は 1986 年にそれを正当化する論文を書いた。これを紹介する。

## (1) で加えられる量を

$$\prod_{(i,j)} \cosh(J_{ij}/k_{B}T) \prod_{(i,j)} \{1 + s_{i} s_{j} \tanh(J_{ij}/k_{B}T)\}$$
 (5)

と書き、第 2 の積を展開し、 $s_1$ ,  $s_2$ ,...,  $s_N$  について和を取る。結果の Z は (2) と書かれ、 $Z_1$  は

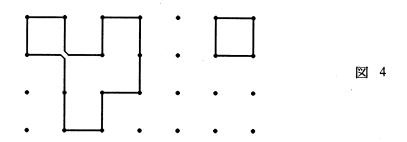
Z<sub>1</sub> = 1 + {最近接格子点間を結ぶボンドから
 なる図形の和。ただし、各格子点共 0
 又は偶数本のボンドに結ばれている } (6)



となる。ここで図形はボンドに対する因子の積を表す。格子点iとjを結ぶボンドに対する因子は t anh $(J_{ij}/k_BT)$  である。これを格子点とボンドのループで表すと

となる。(6)と(7)が等しいためには各格子点で

が成り立てばよい。これはクロス 1 個に因子 -1 をつけると 成り立つ。



(6), (7) では最近接格子点間のボンド数は 0 又は 1 であったが、これを任意の非負整数にする。

$$Z_1 = 1 + \{ \mu - J \ o \ 積 \ o \ n \}$$

ここでは、ループが同じ格子点を何度も通ることを許すもの とする。これが (7) に等しいためには多重ボンドの対の寄与 が 0 ならばよい。例えば

$$\frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 0 \tag{9}$$

クロスに -1 の因子がついていると、これも成り立つ。 この計算をするときに同じ格子点を結ぶ複数本のボンドには、k本ならば 1, 2,.., k と 1 方から他方に番号をつけ、格子点での結び方をすべて考える。そして図形の寄与は各ボンドについて k! で割る。この結果、ボンドについた番号だけで異なる寄与が現われる。このため図形の寄与は

 $t\ a\ n\ h(J_{i\ i}\ /\ k_BT)$  ,  $\ -1\ \ \ \ \ 1\ /\ (\$  対 称 性 の 数 ) の 積 と な る 。 こ の 結 果

$$Z_1 = \exp\{ \mathcal{N} - \mathcal{T} \, \mathcal{O} \, \mathbf{1} \, \mathbf{1} \, \mathbf{1} \, \mathbf{0} \, \mathbf{0$$

となる。

ここでループに向きをつける。 2 つの向きが可能であるから、

$$Z_1^2 = \exp\{ \text{ 向きのついたループの和 } \}$$
 (11)

となる。ここから(3) に行くには、(7) から(10) を導いたと同じ議論で次の表式から上の(11) が導かれることを確か

めればよい。

(3)の行列式を展開すると (12) になる。そのためには、クロス1個に -1 という因子が (4)の exp(iθμμ', /2) の積から来ることを確かめればよい。

## 文 献

- L. Onsager, Phys. Rev. 65 (1944) 117.
- M. Kac and J. C. Ward, Phys. Rev. 88 (1952) 1332.
- N. V. Vdovichenko, Soviet Phys. -JETP 20 (1965) 477.
- T. Morita, J. Phys. A 19 (1986) 1197.