

## 14. コンタクト・プロセスにおける感染領域の定常分布について

香取眞理 (東大理)、今野紀雄 (室蘭工大)

## 1 はじめに

コンタクト・プロセスとは、状態空間  $X = \{0, 1\}^{\mathbb{Z}^d}$  ( $\mathbb{Z}^d$  は  $d$  次元の hyper-cubic 格子を表す) を持つ連続時間のマルコフ過程であり、Harris[1] によって導入された。このプロセスは、各格子点  $x$  上の確率変数  $\eta(x)$  が 0 のときは健康な人を、1 のときは感染者をそれぞれ表していると見なすと、伝染病の伝播の簡単な数理モデルと見なせる。ダイナミクスとしては、健康な人はその最近接格子点上の感染者の数に比例して感染し (比例定数を  $\lambda$  とする)、逆に感染者は一定の rate (これを 1 と規格化する) で健康を回復するものを考える;

$$\eta(x) = \begin{cases} 1 \rightarrow 0 & \text{at rate } 1 \\ 0 \rightarrow 1 & \text{at rate } \lambda \sum_{y:|y-x|=1} \eta(y) \end{cases} \quad (1.1)$$

ここで、 $\lambda$  を感染率と呼ぶ。

このプロセスは、高エネルギー物理において研究された Reggeon Quantum Spin Model と等価であり [2,3,4]、また自触媒化学反応の Schlögl's First Model [5] の  $d$  次元格子上的ある単純化されたモデルである [6]。また、Oriented Percolation と関係深い [7]。このプロセスを含む無限粒子系についての教科書として、参考文献 [8,9,10] がある。

## 2 感染領域の定常分布

$Y$  を  $\mathbb{Z}^d$  のなかの有限な部分集合の集まりとする。コンタクト・プロセスの初期状態は、

$$A = \{x : \eta(x) = 1\}, \quad (2.1)$$

と置くことによって、この  $Y$  の元  $A$  によって指定できる。いま、感染率  $\lambda$  で初期状態が  $A$  である  $\mathbb{Z}^d$  上のコンタクト・プロセスの時刻  $t$  での状態を  $\eta_{d,\lambda}^A(t)$  と書くことにする。我々は、感染領域  $A$  の定常状態での残存確率 (Survival Probability) として  $\sigma_{d,\lambda}(A)$  を次式で定義する。

$$\sigma_{d,\lambda}(A) = \lim_{t \rightarrow \infty} P^A(\eta_{d,\lambda}^A(t) \neq \emptyset). \quad (2.2)$$

あるいは、コンタクト・プロセスの Upper Invariant Measure を  $\nu_{d,\lambda}$  と書くとこれは

$$\sigma_{d,\lambda}(A) = 1 - E_{\nu_{d,\lambda}} \left[ \prod_{x \in A} (1 - \eta(x)) \right], \quad (2.3)$$

と書ける。但し、 $E_{\nu_{d,\lambda}}[\cdot]$  は measure  $\nu_{d,\lambda}$  上の期待値である。

コンタクト・プロセスは、感染率  $\lambda$  をパラメータとして変えてみると、 $d \geq 1$  のとき、その定常分布において相転移を起こすことが知られている。この臨界値を  $\lambda_c(d)$  と書くと  $\lambda \leq \lambda_c(d)$  では、 $\nu_{d,\lambda} = \delta_0$  ( $\delta_0$  は  $\eta \equiv 0$  の自明な定常分布) であり、任意の  $A \in Y$  に対して  $\sigma_{d,\lambda}(A) = 0$  である。これに対して、 $\lambda > \lambda_c(d)$  では非自明な定常分布  $\nu_{d,\lambda}$  が存在し  $\sigma_{d,\lambda}(A) > 0$  となる;

$$\lambda_c(d) = \inf\{\lambda \geq 0 : \sigma_{d,\lambda}(A) > 0\}, \quad \text{for any } A \in Y. \quad (2.4)$$

コンタクト・プロセスは、Non-Reversible な（詳細ついでを満たさない）プロセスであり、それにも関わらず存在する定常分布  $\nu_{d,\lambda}$  の詳しい性質は未だ知られていない。実際一次元系においても上述の臨界値  $\lambda_c(1)$  は厳密には求められていないのである。

### 3 $\sigma_{d,\lambda}(A)$ に対する厳密な上限

我々は、この非自明な定常分布の上での期待値である  $\sigma_{d,\lambda}(A)$  に対して、任意の次元  $d$ 、及び任意の感染領域  $A$  において、厳密な意味で上限を与える関数を求めた。我々の結果は次の定理にまとめられる。

**定理 1** [11].  $\lambda > (2d-1)^{-1}$  のとき、 $\sigma_{d,\lambda}(A)$  は  $h_{d,\lambda}(A)$  で上からおさえられる。但し、 $h_{d,\lambda}(A)$  は次式で与えられる、

$$h_{d,\lambda}(A) = 1 - \alpha_1(d, \lambda)^{|A|} \alpha_2(d, \lambda)^{b(A)}, \quad (3.1)$$

ここで、

$$\alpha_1(d, \lambda) = \frac{2d-1}{2d(2d-1)\lambda-1}, \quad \alpha_2(d, \lambda) = \frac{2d(2d-1)\lambda-1}{(2d-1)^2\lambda}, \quad (3.2)$$

であり、 $|A|$  は集合  $A$  の元の個数 (cardinality) を、また  $b(A)$  は  $A$  に含まれる最近接格子点対の個数を表す。特に  $A$  が一点のみの集合  $\{x\}$  の場合  $\sigma_{d,\lambda}(A)$  は定常分布での感染者の割合  $\rho_{d,\lambda}$  を表す (これはオーダーパラメータとしての性質を持つ) が、上の結果はこれに対して、次のような上限を与える;

$$\rho_{d,\lambda} \leq \frac{2d\{(2d-1)\lambda-1\}}{2d(2d-1)\lambda-1}. \quad (3.3)$$

コンタクト・プロセスの基本的性質より  $\rho_{d,\lambda}$  は  $\lambda$  の非減少関数であることが導けるため、この定理から次の系が得られる。

系 1.

$$\lambda_c(d) \geq (2d-1)^{-1}. \quad (3.4)$$

注 1. 臨界値  $\lambda_c(d)$  に対する系 1 の下限は、Harris によってすでに証明されている [1]。この下限に対する改良については、我々の最近の論文 [12] を参照のこと。

注 2. Griffeath が、参考文献 [8] の p.31 の Proposition (4.4) で、 $d=1$  の場合に限り (3.3) に対して証明を与えている。我々の定理 1 は、この結果を一般の次元  $d$ 、一般の感染領域  $A$  に対して拡張したものである。

### 4 議論

我々の上限関数  $h_{d,\lambda}(A)$  は  $A$  のなかの格子点の個数  $|A|$  と最近接格子点対の個数  $b(A)$  のみの関数になっており、 $A$  のより精密なパターンの違いには依存しない。この意味で、これは  $\sigma_{d,\lambda}(A)$  に対する Pair 近似 (或いは Bethe 近似) と呼べるかもしれない。磁性体のイジング・モデルにおける Bethe 近似が、磁化の真の値の上限を与えていることが Krinsky によって証明されているが [13]、我々の結果は、ちょうどこれに対応していると思われる (一つ注意すべきなのは、イジング・モデルにおいては、Bethe 近似は Bethe 格子上で厳密解を与えるが、いま扱っているコンタクト・プロセスの場合はそうはなっていないことである。Bethe 格子上的厳密解を与えることじたいコンタクト・プロセスの場合難問である)。当然、定理 1 よりも弱い上限として平均場 (Weiss) 近似に相当する (cardinality  $|A|$  のみに依存する) 上限関数を与えることもできる [11]。

最近、コンタクト・プロセスの感染領域の定常分布を表す  $\sigma_{d,\lambda}(A)$  に対する上限をさらに改良することができることが分かった [14]。厳密な上限関数は一般に、「拡張された Markov Extension」によって構成できるようである。実際、我々は 1 次元系の場合、上述の定理 1 の上限関数  $h_{d,\lambda}(A)$  が「2 点の Markov

Extension」によって得られることを示し、さらに「3点の Markov Extension」によって構成できるある関数が、 $\lambda > (1 + \sqrt{37})/6 = 1.18046\dots$ において、よりきつい上限を与えることを証明した。詳しくは、参考文献 [14] を参照のこと。

## 参考文献

- [1] T.E.Harris, Contact interactions on a lattice, *Ann.Probab.***2**:969-988(1974).
- [2] D.Amati, M.Le Bellac, G.Marchesini and M.Ciafaloni, Reggeon field theory for  $\alpha(0) > 1$ , *Nucl.Phys.* **B112**:107-149 (1976).
- [3] R.C.Brower, M.A.Furman and K.Subbarao, Quantum spin model for Reggeon field theory, *Phys.Rev.***D15**:1756-1771(1977). R.C.Brower, M.A.Furman and M.Moshe, Critical exponents for the Reggeon quantum spin model, *Phys.Lett.* **76B**:213-219 (1978).
- [4] P.Grassberger and A.de la Torre, Reggeon field theory (Schlögl's first model) on a lattice :Monte Carlo calculations of critical behavior, *Ann.Phys.***122**: 373-396(1979).
- [5] F.Schlögl, Chemical reaction models for non-equilibrium phase transitions, *Z.Physik* **253**:147-161 (1972).
- [6] P.Grassberger and M.Scheunert, Fock-space methods for identical classical objects, *Fortschr. Phys.***28**: 547-578 (1980).
- [7] R.Durrett, Oriented percolation in two dimensions, *Ann.Probab.***12**:999-1040(1984).
- [8] D.Griffeath, *Additive and Cancellative Interacting Particle Systems*, *Springer Lecture Notes in Mathematics*, Vol.724 (Springer-Verlag, New York, 1979).
- [9] T.M.Liggett, *Interacting Particle Systems*, (Springer-Verlag, New York,1985)
- [10] R.Durrett, *Lecture Notes on Particle Systems and Percolation*, (Wadsworth and Brooks /Cole Advanced Books & Software, California,1988).
- [11] M.Katori and N.Konno, An upper bound for survival probability of infected region in the contact processes, submitted to *J.Stat.Phys.*
- [12] M.Katori and N.Konno, Correlation inequalities and lower bounds for the critical value  $\lambda_c$  of contact processes, *J.Phys.Soc. Jpn***59**:877-887(1990).
- [13] S.Krinsky, Bethe approximation to the magnetization is upper bound for Ising ferromagnet, *Phys.Rev***11**:1970 (1975).
- [14] M.Katori and N.Konno, Three-Point Markov extension and an improved upper bound for survival probability of the one-dimensional contact process, submitted to *J.Stat.Phys.*
- [15] N.Konno and M.Katori, Applications of the CAM based on a new decoupling procedure of correlation functions in the one-dimensional contact process, *J.Phys.Soc. Jpn***59**:1581-1592 (1990).