偏微分方程式を用いた Schramm-Loewner発展の解析

2022年2月24日

香取研 M2 高山大河

Schramm-Loewner 発展

• Schramm-Loewner 発展

(Schramm-Loewner Evolution)

- Schrammによって提案された、ランダムな平面フラクタル曲線の1パラメータ族.
- 2次元格子上の統計物理学に登場するいくつかの離散モデルの連続極限を 記述することが知られている.
- ・パラメータ κ を付して、SLE_{κ}と書く.

Loewner方程式

- *t*∶時刻, t ∈ [0,∞)
- γ[0, t]:単純曲線 (γ(t)は先端)
- Ⅲ:複素上半平面, Ⅲ = {*z* ∈ ℂ: Im *z* > 0}
- $H_t: H_t = \mathbb{H} \setminus \gamma(0, t]$
- $g_t: H_t \rightarrow \Pi$ の共形変換
- ・ U_t : Loewner方程式の駆動関数, $U_t = g_t(\gamma(t))$
- Loewner 方程式:

$$\frac{\partial}{\partial t}g_t(z) = \frac{2}{g_t(z) - U_t}, \quad g_0(z) = z.$$



chordal SLE_κに対する前進微分方程式

- *t*∶時刻, t ∈ [0,∞)
- Ⅲ:複素上半平面, Ⅲ = {*z* ∈ ℂ: Im *z* > 0}
- *B_t*:1次元標準ブラウン運動
- ・ U_t : Loewner方程式の駆動関数, $U_t = \sqrt{\kappa}B_t = g_t(\gamma(t)), \kappa > 0$
- chordal SLE に対する 前進微分方程式:

$$\frac{\partial}{\partial t}g_t(z) = \frac{2}{g_t(z) - \sqrt{\kappa}B_t}, \quad g_0(z) = z.$$



- $\{g_t\}_{t\geq 0}$: 解 g_t の族, SLE_{κ}と呼ぶ.
- $\gamma[0,t]$: SLE_κ曲線 ($\gamma(t)$ は先端)
- *H_t*: Ⅲ \ γ[0, t]の非有界な連結領域

•
$$K_t$$
: SLE _{κ} 曲線 γ [0, t]のhull,
 $K_t = \mathbb{H} \setminus H_t$

•
$$g_t: H_t \to \Pi$$
の共形変換

A_{κ} に対するSLE_{$\kappa}曲線の振る舞い</sub>$



2次元統計物理モデルとの対応

SLE_kは2次元格子上の統計物理モデルの連続極限と次の様に対応していることが知られている。

$\kappa = 2$	loop-erased random walk
$\kappa = \frac{8}{3}$	self-avoiding walk
$\kappa = 3$	臨界Ising 界面曲線
$\kappa = 4$	臨界4状態Potts 模型
$\kappa = \frac{24}{5}$	臨界3状態Potts 模型
$\kappa = \frac{16}{3}$	臨界Ising 模型
$\kappa = 6$	臨界浸透探索模型
$\kappa = 8$	uniform spanning tree

先行研究について



• T.J.Lyons, V.Margarint and S.Nejad, Convergence to closed-form distribution for the backward SLE_{κ} at some random times and the phase transition at $\kappa = 8$, arXiv:1910.05519v1 [math.PR].

chordal SLE_κに対する後進微分方程式:

$$\frac{\partial}{\partial t}h_t(z) = \frac{-2}{h_t(z) - \sqrt{\kappa}B_t}, \quad h_0(z) = z, \quad z \in \mathbb{H}.$$

ここで, $z_t = x_t + \sqrt{-1}y_t = h_t(z) - \sqrt{\kappa}B_t$, $z_0 = \sqrt{-1}$ とおくと,

$$dz_t = \frac{-2}{z_t}dt - \sqrt{\kappa}dB_t$$

となり、両辺の実部と虚部を比較することで、

$$dx_{t} = \frac{-2x_{t}}{x_{t}^{2} + y_{t}^{2}} dt - \sqrt{\kappa} dB_{t}, \qquad dy_{t} = \frac{2y_{t}}{x_{t}^{2} + y_{t}^{2}} dt$$

を得る.

確率過程 D_t に対するSDE

関数
$$f(x,y) = \frac{x}{y}$$
を考え、これに次の様に伊藤の公式を用いる.
 $df(x_t,y_t) = \frac{\partial f}{\partial t}dt + \frac{\partial f}{\partial x_t}dx_t + \frac{\partial^2 f}{\partial x_t^2}(dx_t)^2 + \frac{\partial f}{\partial y_t}dy_t + \frac{\partial^2 f}{\partial y_t^2}(dy_t)^2$
 $= -\frac{4x_t/y_t}{x_t^2 + y_t^2}dt - \frac{\sqrt{\kappa}}{y_t}dB_t.$

この時, $D_t = \frac{x_t}{y_t}$ とおくと, この確率過程 D_t に対して次の確率微分方程式 (stochastic differential equation; SDE)を得る.

$$dD_t = -\frac{4D_t}{x_t^2 + y_t^2} dt - \frac{\sqrt{\kappa}}{y_t} dB_t, \qquad D_0 = 0.$$

ここで定義した D_t は $z_t = h_t(z) - \sqrt{\kappa}B_t$ の偏角のcotangentに相当する.

確率過程 T_t に対するSDE

• 確率過程
$$D_t$$
に対するSDE:

$$dD_t = -\frac{4D_t}{x_t^2 + y_t^2} dt - \frac{\sqrt{\kappa}}{y_t} dB_t, \qquad D_0 = 0.$$

$$\exists (s) = \int_0^s \frac{dt}{y_t^2}, \\ c(u) = \inf\{s \ge 0 : \tilde{u}(s) \ge u\}.$$
変換後のブラウン運動:

$$\tilde{B}(u) = \int_0^u \frac{dB_c(r)}{y_c(r)}.$$

$$B(u) = \int_0^u \frac{dB_c(r)}{y_c(r)}.$$

$$D_c(0) = 0.$$

$$T_u = \frac{D_c(u)}{\sqrt{\kappa}}, u \ge 0$$
• 確率過程 T_u に対するSDE:

$$dT_u = -\frac{4T_u}{1 + \kappa T_u^2} du + d\tilde{B}_u, \qquad T_0 = 0.$$

Kolmogorov 前進方程式

確率微分方程式

$$dX_t = a(X_t)dB_t + b(X_t)dt$$

に対して, 生成子Gは

$$\mathcal{G}_x = \frac{1}{2}a(x)\frac{\partial^2}{\partial x^2} + b(x)\frac{\partial}{\partial x}$$

生成子Gの随伴演算子G*は

$$G_y^* = \frac{1}{2} \frac{\partial^2}{\partial y^2} a(y) + \frac{\partial}{\partial y} b(y)$$

と与えられる.ここで、時間間隔tの間にxからyに遷移する確率密度関数を $p_t(x,y)$ とおくと、Kolmogorov 前進方程式は

$$\frac{\partial}{\partial t} p_t(x, y) = \mathcal{G}_y^* p_t(x, y)$$
$$= \frac{1}{2} \frac{\partial^2}{\partial y^2} [a(y)p_t(x, y)] + \frac{\partial}{\partial y} [b(x)p_t(x, y)]$$

で与えられる.

T_nのSDEに対するKolmogorov 方程式

確率過程 T_u の確率微分方程式に対するKolmogorov 前進方程式は次の様に与えられる.

$$\frac{\partial}{\partial t}p_t(x,y) = \frac{1}{2}\frac{\partial^2}{\partial y^2}p_t(x,y) + \frac{4y}{1+\kappa y^2}\frac{\partial}{\partial y}p_t(x,y) + \frac{4(1-\kappa y^2)}{(1+\kappa y^2)^2}p_t(x,y).$$

ただし、初期条件は

$$\lim_{t\to 0} p_t(x,y) = \delta(y)$$

である.

T_u の定常確率密度関数の従う微分方程式

 T_u のSDEに対するKolmogorov 前進方程式において,

$$\frac{\partial}{\partial t}p_t(x,y) = 0$$

とすることで、確率過程 T_u の定常確率密度関数 $\rho(T)$ の従う微分方程式 $\frac{1}{2}\frac{d^2}{dT^2}\rho(T) + \frac{4T}{1+\kappa T^2}\frac{\partial}{\partial T}\rho(T) + \frac{4(1-\kappa T^2)}{(1+\kappa T^2)^2}\rho(T) = 0$

を得る.

T_u の定常確率密度関数 $\rho(T)$

定常解
 ρ(T)¹

$$\rho(T) = C_1 T (\kappa T^2 + 1)^{-4/\kappa} {}_2 F_1 \left(\frac{1}{2}, -\frac{4}{\kappa}, \frac{3}{2}; -\kappa T^2\right) + 2C_2 (\kappa T^2 + 1)^{-4/\kappa}$$
ただし、 C_1, C_2 は任意定数.
ここで、確率密度関数は非負である必要があるため、

$$\rho(T) = C (\kappa T^2 + 1)^{-4/\kappa}.$$
ただし、 $C は規格化定数であり,$

$$C = \left(\int_{-\infty}^{\infty} (\kappa T^2 + 1)^{-4/\kappa} dT\right)^{-1}.$$

$$\frac{1}{2} E^{-1} \left(\frac{1}{\kappa}, k = 0\right)^{-1} e^{-1} e^{-1} dt, \text{ Re } z > 0.$$
Pochammer記号:

$$(\cdot)_k = \begin{cases} 1, k = 0\\ (\cdot)_k = \begin{cases} \frac{1}{\Gamma(\cdot + k)}, k > 0 \end{cases}$$

$$\frac{1}{2} E^{-1} (\alpha, \beta, \gamma; z) = 1 + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(\alpha)_k (\beta)_k}{(\gamma)_k k!} z^k$$

 $\sum_{k=1}$

定常確率密度関数ρ(T)に対する変数変換

定常確率密度関数
$$\rho(T)$$
に対して,
 $T = -\frac{1}{\sqrt{\kappa} \tan \theta}, \qquad \tilde{\rho}(\theta) = \rho \left(-\frac{1}{\sqrt{\kappa} \tan \theta} \right)$

として、 $T \rightarrow \theta$ の変数変換を行う、すると、 $\tilde{\rho}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta$

を得る.ただし、 \tilde{C} は規格化定数であり、 $\tilde{C} = \left(\int_{0}^{\pi} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta \, d\theta\right)^{-1}.$

ここで、変数 θ は $z_t = h_t(z) - \sqrt{\kappa}B_t$ の偏角に相当する.





 $\tilde{\rho}(\theta)$ の κ 依存性





- 0 < *κ* < 4

 - SLE_κ曲線が虚軸方向に成長しやすい.

 $\tilde{\rho}(\theta)$ の κ 依存性





•
$$\kappa = 4$$

- ・ θについて一様な分布。
- SLE_x曲線が等方的に成長しやすい.

 $\tilde{\rho}(\theta)$ の κ 依存性



$$\tilde{\rho}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta,$$
$$\tilde{C} = \left(\int_0^{\pi} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta \, d\theta \right)^{-1}.$$

•
$$4 < \kappa < 8$$

- $\theta = 0, \pi$ で発散するが、 \tilde{C} は有限.
- SLE_κ曲線が実軸方向に成長しやすい.



$$\tilde{\rho}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta,$$
$$\tilde{C} = \left(\int_0^{\pi} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta \, d\theta \right)^{-1}.$$

• $\kappa \geq 8$

- $\theta = 0, \pi$ で発散し、 \tilde{C} の積分も発散する.
- 規格化不可能.



$$\tilde{\rho}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta,$$
$$\tilde{C} = \left(\int_0^{\pi} \sin^{\frac{8}{\kappa}-2} \theta \, d\theta \right)^{-1}$$

- $\kappa = 4 \tilde{\rho}(\theta)$ の空間依存性に変化があった.
- $\kappa = 8 \tilde{c}, \tilde{\rho}(\theta)$ の可積分性に変化があった.

・これらの変化は、SLE_{$\kappa}曲線の挙動の<math>\kappa = 4,8$ での変化に対応している.</sub>



随伴演算子G*に対する次の固有値問題を考える.

$$\begin{aligned} \mathcal{G}_{y}^{*}u(y;\lambda) &= -\lambda u(y;\lambda) \\ \frac{1}{2}\frac{\partial^{2}}{\partial y^{2}}u(y;\lambda) + \frac{4y}{1+\kappa y^{2}}\frac{\partial}{\partial y}u(y;\lambda) + \frac{4(1-\kappa y^{2})}{(1+\kappa y^{2})^{2}}u(y;\lambda) = -\lambda u(y;\lambda). \end{aligned}$$

$$U(t, y; \lambda) = e^{-\lambda t} u(y; \lambda)$$

は、確率過程 T_u のSDEに対するKolmogorov前進方程式を満たす.

 $対(\lambda, u(y; \lambda))$ が全て求まり、固有値 λ が正に連続で分布していると仮定すると、それらを適当な重み関数で積分したもの

$$q(t, y; \Lambda) = \int_0^\infty U(t, y; \lambda) \Lambda(\lambda) d\lambda$$

が確率過程 T_u のSDEに対するKolmogorov前進方程式の解となる. ただし、重み関数 $\Lambda(\lambda)$ は

$$\lim_{t\to 0} q(t,y;\Lambda) = \int_0^\infty u(y;\lambda)\Lambda(\lambda)d\lambda = \delta(y)$$

を満たす様に定める.

固有値方程式のSchrödinger型への変形

2階微分作用素
$$L_f$$
を次の通り定義する.

$$L_f = \frac{1}{2} \frac{d^2}{dy^2} + \frac{4y}{1+\kappa y^2} \frac{d}{dy} + \frac{4(1-\kappa y^2)}{(1+\kappa y^2)^2} + \lambda.$$

この時,解くべき固有方程式は $L_f u(y; \lambda) = 0.$

ここで、
$$y$$
の関数 $s(y)$ を次で定義し、 $y \to s(y)$ と変数変換する
 $s(y) = \int_0^y \left(\frac{1}{2}\right)^{-1/2} dx = \sqrt{2}y$

これにより L_f は次の \tilde{L}_f へと変換される. ただし $\tilde{u}(s(y);\lambda) = u(y;\lambda)$ とした. $(\tilde{L}_f \tilde{u})(s(y);\lambda)$ $= \frac{d^2}{ds^2}\tilde{u}(s(y);\lambda) + \frac{8s}{2+\kappa s^2}\frac{d}{ds}\tilde{u}(s(y);\lambda) + \left[\frac{16-8\kappa s^2}{(2+\kappa s^2)^2} + \lambda\right]\tilde{u}(s(y);\lambda).$

固有値方程式のSchrödinger型への変形

次に, sの関数r(s)を次の様におく.

$$r(s) = \exp\left\{-\int_{0}^{s} \frac{4t}{2+\kappa t^{2}} dt\right\} = \left(1 + \frac{\kappa}{2}s^{2}\right)^{-2/\kappa}$$

これを用いて相似変換 $\tilde{L}_f \rightarrow r^{-1}\tilde{L}_f r$ を行うと、

$$\left(r^{-1}\tilde{L}_f(rr^{-1}\tilde{u})\right)(s;\lambda) = \frac{d^2}{ds^2}\left(r^{-1}\tilde{u}(s;\lambda)\right) - \left[\frac{(16+4\kappa)s^2-8}{(2+\kappa s^2)^2} - \lambda\right](r^{-1}\tilde{u}(s;\lambda))$$

となる.よって,元の固有値方程式は

$$-\frac{d^2}{ds^2}\left(r^{-1}\tilde{u}(s;\lambda)\right) + \frac{(16+4\kappa)s^2-8}{(2+\kappa s^2)^2}\left(r^{-1}\tilde{u}(s;\lambda)\right) = \lambda\left(r^{-1}\tilde{u}(s;\lambda)\right)$$

の様にSchrödinger型へと書き換えられる.

固有値方程式のλ = 0での解

先行研究の結果から,

$$u(y; 0) = C(1 + \kappa y^2)^{-4/\kappa}$$

これに対して、先程と同様の変数変換を行うことで、 Schrödinger型に変形した固有値方程式の $\lambda = 0$ での解

$$r^{-1}\tilde{u}(s;0) = C\left(1 + \frac{\kappa}{2}s^2\right)^{-2/\kappa}$$

を得る.

 $r^{-1}\tilde{u}(s;0)$ に対する変数変換

固有値方程式の
$$\lambda = 0$$
での解 $r^{-1}\tilde{u}(s;0)$ に対して,
 $s = -\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{\kappa}\tan\theta}, \quad \tilde{\rho}_{\mathrm{Sch}}(\theta) = r^{-1}\left(-\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{\kappa}\tan\theta}\right)\tilde{u}\left(-\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{\kappa}\tan\theta};0\right)$

として、 $s \rightarrow \theta$ の変数変換を行う.すると、 $\tilde{\rho}_{\text{Sch}}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta$

を得る.ただし、 \tilde{C} は規格化定数であり、 $\tilde{C} = \left(\int_{0}^{\pi} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta \, d\theta\right)^{-1}.$

ここで、変数 θ は $z_t = h_t(z) - \sqrt{\kappa}B_t$ の偏角に相当する.











•
$$0 < \kappa < 2$$

・
$$\theta = \frac{\pi}{2}$$
にピークがある.



$$\tilde{\rho}_{\text{Sch}}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta,$$

$$\tilde{C} = \left(\int_{0}^{\pi} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta \, d\theta \right)^{-1}.$$



к=2

ρ(θ)







•
$$2 < \kappa < 4$$

• $\theta = 0, \pi$ で発散するが、 \tilde{C} は有限.



$$\tilde{\rho}_{\text{Sch}}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta,$$
$$\tilde{C} = \left(\int_{0}^{\pi} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta \, d\theta \right)^{-1}.$$

• $\kappa \geq 4$

- $\theta = 0, \pi$ で発散し、 \tilde{C} の積分も発散する.
- 規格化不可能.



$$\tilde{\rho}_{\text{Sch}}(\theta) = \tilde{C} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta,$$
$$\tilde{C} = \left(\int_{0}^{\pi} \sin^{\frac{4}{\kappa}-2} \theta \, d\theta \right)^{-1}$$

- $\kappa = 2 \tilde{\sigma}, \tilde{\rho}_{\text{Sch}}(\theta)$ の空間依存性に変化があった.
- $\kappa = 4 \overline{\sigma}, \ \tilde{\rho}_{\text{Sch}}(\theta)$ の可積分性に変化があった.

・先行研究の結果では定常密度関数は $\kappa = 4,8$ で相転移を起こしたが、 $\tilde{\rho}_{Sch}(\theta)$ の挙動に変化が起きるのは $\kappa = 2,4$ の時であり、 それぞれ $\frac{1}{2}$ 倍された値となっている.

ポテンシャルq(s)の κ 依存性



36

ポテンシャルq(s)の κ 依存性



ポテンシャルq(s)に対する変数変換

ポテンシャルq(s)に対して,

$$s = -\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{\kappa} \tan \theta}, \qquad \tilde{q}(\theta) = q\left(-\frac{\sqrt{2}}{\sqrt{\kappa} \tan \theta}\right)$$

として、 $s \rightarrow \theta$ の変数変換を行う. すると、

$$\tilde{q}(\theta) = \left(\frac{8}{\kappa} + 2\right)\sin^2\theta - \left(\frac{8}{\kappa} + 4\right)\sin^4\theta$$

を得る.

$\tilde{q}(\theta)$ の κ 依存性



$\tilde{q}(\theta)$ の κ 依存性



 $\tilde{q}(\theta)$ の κ 依存性

$$\tilde{q}(\theta) = \left(\frac{8}{\kappa} + 2\right)\sin^2\theta - \left(\frac{8}{\kappa} + 4\right)\sin^4\theta$$



q̃(θ)の符号付き面積 S(κ):

$$S(\kappa) = \pi \left(\frac{1}{\kappa} - \frac{1}{2}\right), \ \kappa > 0.$$

- 0< κ < 2で正.
- $\kappa = 2$ で0.
- 2 < κで負.



- ・先行研究の定常密度関数はκ = 4,8の時に相転移を起こしたが,
 本研究の固有値方程式の零固有値解はκ = 2,4の時に相転移を起こした.
- ・固有値方程式のポテンシャルは1つの谷の両脇に山を持つ形をしており、
 κの値が大きくなるにつれ山の高さは低くなっていくことが分かった.
- $\kappa = 2$ において固有値方程式のポテンシャルの挙動に変化があった.
- ・従来知られている $\kappa = 4,8$ での相転移とは異なる、 $\kappa = 2$ での変化が 確認されたこととなる.
- $\kappa = 2$ においてSLE_{$\kappa}はloop-erased random walk の連続極限に対応する.</sub>$
- $\kappa = 2$ においてポテンシャルの挙動に変化が起こったことと, loop-erased random walk には何らかの関連があると予想される.



- T.J.Lyons, V.Margarint and S.Nejad : Convergence to closed-form distribution for the backward SLE, at some random times and the phase transition at $\kappa = 8$, arXiv:1910.05519v1 [math.PR].
- Schramm, Oded : Scaling limits of loop-erased random walks and uniform spanning trees. Israel J. Math. 118 (2000), 221-288, arXiv:math.PR/9904022
- ・小谷眞一, 俣野博(2006)「微分方程式と固有関数展開」岩波書店.
- W. Kager and B. Nienhuis : A guide to stochastic Löwner evolution and its application. J. Stat. Phys. 115 (2004), 1149-1229, arXiv:math-ph/0312056v3
- D. Chelkak, H. Duminil-Copin, C. Hongler, A. Kemppainen, and S. Smirnov : Convergence of Ising interfaces to Schramm's SLE curves. Comptes Rendus Mathématique. Académie des Sciences. Paris, 352(2), (2014), 157-161, arXiv:1312.0533v2