

# Analyticité des Noyaux Provenant de la Génétique de Populations

SHIMAKURA, Norio

島倉紀夫

(集団遺伝学に現れる積分核が解析的であること, 偏微分方程式姫路研究集会, 2017年3月6,7日)

Nous voudrions démontrer dans ce manuscrit que le noyau  $Z(t; x, y)$  qui représente  $\exp(-t\mathcal{L})$  pour  $\mathcal{L}$  défini par (2) est la restriction à un domaine réel d'une fonction holomorphe de toutes les variables qui y interviennent.

Notre domaine  $\Omega$  est un simplexe (3) et sa frontière se consiste des morceaux de sous-variétés planes de toutes dimensions inférieures à celles de  $\Omega$ . D'autre part, la particularité de  $\mathcal{L}$  nous permet de savoir le spectre entier et de trouver deux systèmes biorthogonaux  $\{P_\alpha\}$  et  $\{Q_\alpha\}$  des polynômes propres de  $\mathcal{L}$  [S,§B]. Nous trouvons enfin un produit des fonctions de Bessel modifiées qui est une majorante de  $Z(t; x, y)$  (voir (21)).

Soient  $\omega_0, \omega_1, \dots, \omega_n$  des nombres réels. Posons  $\kappa = n + \omega_0 + \omega_1 + \dots + \omega_n$ . Nous supposons qu'ils satisfassent aux conditions [S,(1.2),p.288]

$$\omega_0 > -1, \quad \omega_1 > -1, \quad \dots, \quad \omega_n > -1. \quad (1)$$

Soit  $\mathcal{L}$  un opérateur à variables  $x = (x_1, x_2, \dots, x_n)$  [S,(1.3),p.289]:

$$\mathcal{L} = -\sum_{j,k=1}^n (\delta_{jk}x_j - x_jx_k) \frac{\partial^2}{\partial x_j \partial x_k} + \sum_{j=1}^n \{(\kappa+1)x_j - 1 - \omega_j\} \frac{\partial}{\partial x_j} \quad (2)$$

qui dépend de  $\tilde{\omega} = (\omega_0, \omega_1, \dots, \omega_n)$ .  $\mathcal{L}$  est elliptique dans le simplexe ouvert

$$\Omega = \{x = (x_1, \dots, x_n) \in \mathbf{R}^n; x_j > 0 (0 \leq j \leq n)\}, \quad \text{où } x_0 = 1 - \sum_{k=1}^n x_k, \quad (3)$$

car  $(\delta_{jk}x_j - x_jx_k)_{j,k=1}^n$  est définie positive dans  $\Omega$ . Mais  $\mathcal{L}$  n'est nulle part elliptique sur la frontière de  $\Omega$  car  $\det(\delta_{jk}x_j - x_jx_k)_{j,k=1}^n = x_0x_1 \cdots x_n$ .

$(\delta_{jk}x_j - x_jx_k)_{j,k=1}^n$  se transforme comme suivant si  $n=4$  par exemple

$$\begin{aligned} \begin{pmatrix} x_1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & x_2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & x_3 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & x_4 \end{pmatrix}^{-1/2} & \begin{pmatrix} x_1 - x_1^2 & -x_1x_2 & -x_1x_3 & -x_1x_4 \\ -x_2x_1 & x_2 - x_2^2 & -x_2x_3 & -x_2x_4 \\ -x_3x_1 & -x_3x_2 & x_3 - x_3^2 & -x_3x_4 \\ -x_4x_1 & -x_4x_2 & -x_4x_3 & x_4 - x_4^2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & x_2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & x_3 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & x_4 \end{pmatrix}^{-1/2} \\ & = \begin{pmatrix} 1-x_1 & -\sqrt{x_1x_2} & -\sqrt{x_1x_3} & -\sqrt{x_1x_4} \\ -\sqrt{x_2x_1} & 1-x_2 & -\sqrt{x_2x_3} & -\sqrt{x_2x_4} \\ -\sqrt{x_3x_1} & -\sqrt{x_3x_2} & 1-x_3 & -\sqrt{x_3x_4} \\ -\sqrt{x_4x_1} & -\sqrt{x_4x_2} & -\sqrt{x_4x_3} & 1-x_4 \end{pmatrix}. \end{aligned}$$

Le déterminant de la matrice à droite est égal à  $1-x_1-x_2-x_3-x_4$ .

Revenons au cas où  $n$  est un entier positif arbitraire. La mesure

$$dx_{\bar{\omega}} = x_0^{\omega_0} x_1^{\omega_1} \dots x_n^{\omega_n} dx_1 dx_2 \dots dx_n$$

symétrise  $\mathcal{L}$  dans  $L^2(\Omega, dx_{\bar{\omega}})$ . En effet, nous avons

$$\int_{\Omega} (\mathcal{L}f)\bar{g} dx_{\bar{\omega}} = \int_{\Omega} \sum_{p,q=1}^n (\delta_{pq}x_p - x_px_q) \frac{\partial f}{\partial x_p} \frac{\partial \bar{g}}{\partial x_q} dx_{\bar{\omega}} = \int_{\Omega} f \overline{\mathcal{L}g} dx_{\bar{\omega}}$$

si  $f$  et  $g$  sont des polynômes. Désignons encore par  $\mathcal{L}$  sa réalisation de Friedrichs dans  $L^2(\Omega, dx_{\bar{\omega}})$ .  $\mathcal{L}$  est non-négatif. Les nombres

$$l_s = s^2 + \kappa s \quad (s=0, 1, 2, \dots; [(S), (3.1), p.291]) \quad (4)$$

sont des valeurs propres de  $\mathcal{L}$  et la suite  $\{l_s\}_{s=0}^{\infty}$  est le spectre entier de  $\mathcal{L}$ .

Soit  $E_s(x, y)$  le noyau de la projection orthogonale  $\mathbf{E}_s$  de  $L^2(\Omega, dx_{\bar{\omega}})$  sur le sous-espace propre de  $\mathcal{L}$  appartenant à  $l_s$  ( $s=0, 1, 2, \dots$ ):

$$\mathbf{E}_s f(x) = \int_{\Omega} E_s(x, y) f(y) dy_{\bar{\omega}} \quad ([S, (3.8), p.292]). \quad (5)$$

$E_s(x, y)$  est réel et symétrique ( $E_s(x, y) = \overline{E_s(x, y)} = E_s(y, x)$ ).

Soit  $Z(t; x, y)$  le noyau qui représente  $\exp(-t\mathcal{L})$  :

$$\exp(-t\mathcal{L}) = \sum_{s=0}^{\infty} \exp(-tl_s) \mathbf{E}_s, \quad \exp(-t\mathcal{L}) f(x) = \int_{\Omega} Z(t; x, y) f(y) dx_{\bar{\omega}}. \quad (6)$$

**Théorème** *Le noyau  $Z(t, x, y)$  qui représente  $\exp(-t\mathcal{L})$  est la restriction au domaine réel  $(0, +\infty) \times \bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$  d'une fonction holomorphe de  $2n+3$  variables complexes*

$$t, x_0, x_1, \dots, x_n, y_0, y_1, \dots, y_n$$

définie dans  $D = \{t \in \mathbb{C}; \Re t > 0\} \times \mathbb{C}^{2n+2}$ .

(定理の和訳  $\exp(-t\mathcal{L})$  を表す核  $Z(t, x, y)$  は  $D = \{t \in \mathbb{C}; \Re t > 0\} \times \mathbb{C}^{2n+2}$  において正則な複素  $2n+3$  変数  $t, x_0, x_1, \dots, x_n, y_0, y_1, \dots, y_n$  の函数の, 実領域  $(0, +\infty) \times \bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$  への制限である).

$Z(t; x, y)$  est égal à

$$Z(t; x, y) = \sum_{s=0}^{\infty} e^{-ts} E_s(x, y). \quad (7)$$

Nous introduisons deux systèmes  $\{P_\alpha(x)\}$  et  $\{Q_\alpha(x)\}$  des polynômes propres de  $\mathcal{L}$ . Soit d'abord

$$P_\alpha(x) = x_0^{-\omega_0} x_1^{-\omega_1} \dots x_n^{-\omega_n} \partial_{x_1}^{\alpha_1} \dots \partial_{x_n}^{\alpha_n} (x_0^{\alpha_1 + \dots + \alpha_n + \omega_0} x_1^{\alpha_1 + \omega_1} \dots x_n^{\alpha_n + \omega_n}) \quad (8)$$

pour tout vecteur  $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$  des entiers non-négatifs.  $P_\alpha(x)$  satisfait à l'équation  $\mathcal{L}P_\alpha(x) = l_{\alpha_1 + \dots + \alpha_n} P_\alpha(x)$ . Tout polynôme de  $x$  est une combinaison linéaire et une seule des  $P_\alpha(x)$  ([S,(B.1),p.306]). Soit ensuite

$$Q_\alpha(x) = \frac{(-1)^{\alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n} (2\alpha_1 + \dots + 2\alpha_n + \kappa)!}{(\alpha_1 + \dots + \alpha_n + \omega_0)! (\alpha_1 + \omega_1)! \dots (\alpha_n + \omega_n)!} \times \left\{ x_1^{\alpha_1} \dots x_n^{\alpha_n} + \sum_{\beta_1 \leq \alpha_1, \dots, \beta_n \leq \alpha_n, \beta \neq \alpha} C_{\alpha, \beta} x^\beta \right\} \quad (9)$$

pour tout vecteur  $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$  des entiers non-négatifs. Les  $C_{\alpha, \beta}$  sont des constantes choisies de sorte que nous ayons  $\mathcal{L}Q_\alpha(x) = l_{\alpha_1 + \dots + \alpha_n} Q_\alpha(x)$ . Tout polynôme de  $x$  est égal à une combinaison linéaire et une seule des  $Q_\alpha(x)$  ([S,(B.2),p.306]). Les  $P_\alpha(x)$  et les  $Q_\alpha(x)$  sont à coefficients réels et

$$\int_{\Omega} P_\alpha(x) Q_\beta(x) dx_{\bar{\omega}} = \begin{cases} 1 & \text{si } \alpha = \beta, \\ 0 & \text{si } \alpha \neq \beta \end{cases} \quad (10)$$

pour tous les  $\alpha = (\alpha_1, \dots, \alpha_n)$  et  $\beta = (\beta_1, \dots, \beta_n)$  (intégration par parties).

Les deux systèmes  $\{P_\alpha\}$  et  $\{Q_\alpha\}$  nous permettent d'avoir une formule

$$E_s(x, y) = \sum_{\alpha_1 + \dots + \alpha_n = s} P_\alpha(x) Q_\alpha(y) \quad (s=0, 1, 2, \dots). \quad (11)$$

L'un des deux ensembles  $\{P_\alpha(x); \alpha_1 + \dots + \alpha_n = s\}$ ,  $\{Q_\alpha(x); \alpha_1 + \dots + \alpha_n = s\}$  engendre chacun le même sous-espace  $E_s L^2(\Omega, dx_{\bar{\omega}})$ .

Pour exprimer les  $\{E_s(x, y)\}_{s=0}^\infty$  à une autre manière, nous introduisons une fonction auxiliaire  $\mathcal{F}(c; x, y)$  ([S,(3.4),p.291])

$$\mathcal{F}(c; x, y) = \prod_{j=0}^n \mathcal{I}_{\omega_j}(cx_j y_j) \quad \text{avec} \quad \mathcal{I}_\nu(Z) = \sum_{h=0}^{\infty} \frac{Z^h}{h! \Gamma(h + \nu + 1)}. \quad (12)$$

$\mathcal{F}(x, y)$  est une fonction symétrique de  $x, y$  de  $\mathbf{C}^{n+1} \times \mathbf{C}^{n+1}$  et d'un paramètre  $c \in \mathbf{C}$ . Soit  $F_s(x, y)$  le coefficient de  $c^s$  dans  $\mathcal{F}(c; x, y)$ .

$$\mathcal{F}(c; x, y) = \sum_{s=0}^{\infty} c^s F_s(x, y). \quad (13)$$

D'une manière détaillée ([S,(3.4),p.291]),

$$F_s(x, y) = \sum_{\alpha_0 + \alpha_1 + \dots + \alpha_n = s} \frac{(x_0 y_0)^{\alpha_0} (x_1 y_1)^{\alpha_1} \dots (x_n y_n)^{\alpha_n}}{\alpha_0! \alpha_1! \dots \alpha_n! (\alpha_0 + \omega_0)! (\alpha_1 + \omega_1)! \dots (\alpha_n + \omega_n)!} \quad (14)$$

pour  $s \geq 0$ .  $\mathcal{F}$  est une fonction entière de  $x_0 y_0, x_1 y_1, \dots, x_n y_n, c$ .

$E_s(x, y)$  est une combinaison linéaire des  $F_0(x, y), F_1(x, y), \dots, F_s(x, y)$ :

$$\frac{E_s(x, y)}{2s + \kappa} = \sum_{q=0}^s \frac{(2s - q + \kappa - 1)!}{(-1)^q q!} F_{s-q}(x, y) \quad (s=0, 1, 2, \dots). \quad (15)$$

Les  $\{E_s(x, y)\}$  ont une fonction génératrice (voir [S,(4.8),p.293]):

$$\sum_{s=0}^{\infty} t^{2s} \frac{E_s(x, y)}{2s + \kappa} = \int_{-1}^1 \dots \int_{-1}^1 \left( t^2 + 1 - 2t \sum_{j=0}^n \phi_j \sqrt{x_j y_j} \right)^{-\kappa} \mu(d\phi_0, d\phi_1, \dots, d\phi_n), \quad |t| < 1,$$

$$\text{où } \mu(d\phi_0, d\phi_1, \dots, d\phi_n) = \Gamma(\kappa) \prod_{j=0}^n \frac{(1-\phi_j^2)^{\omega_j - \frac{1}{2}}}{\sqrt{\pi} \Gamma(\omega_j + \frac{1}{2})} d\phi_j. \quad (16)$$

(7) et (15) donnent une représentation de  $Z$  au moyen des  $\{F_s\}$ :

$$Z(t, x, y) = \sum_{s=0}^{\infty} h_s(t) F_s(x, y) \quad (17)$$

$$\text{avec } h_s(t) = \sum_{q=0}^{\infty} \frac{(-1)^q}{q!} (2q+2s+\kappa) \Gamma(q+2s+\kappa) \exp(-l_{q+s}t) \quad (s \geq 0). \quad (18)$$

Étant données deux séries de puissance

$$\mathcal{P}(x, y) = \sum P_{\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n, \beta_0, \beta_1, \dots, \beta_n} x_0^{\alpha_0} x_1^{\alpha_1} \dots x_n^{\alpha_n} y_0^{\beta_0} y_1^{\beta_1} \dots y_n^{\beta_n}$$

$$\text{et } \mathcal{Q}(x, y) = \sum Q_{\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n, \beta_0, \beta_1, \dots, \beta_n} x_0^{\alpha_0} x_1^{\alpha_1} \dots x_n^{\alpha_n} y_0^{\beta_0} y_1^{\beta_1} \dots y_n^{\beta_n}$$

de variables  $x_0, x_1, \dots, x_n, y_0, y_1, \dots, y_n$  à coefficients complexes, nous disons que  $\mathcal{Q}$  est une majorante de  $\mathcal{P}$ , notée  $\mathcal{P} \ll \mathcal{Q}$  ou  $\mathcal{Q} \gg \mathcal{P}$ , si et seulement si

$$|P_{\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n, \beta_0, \beta_1, \dots, \beta_n}| \leq Q_{\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n, \beta_0, \beta_1, \dots, \beta_n}$$

pour tous les entiers non-négatifs  $\alpha_0, \alpha_1, \dots, \alpha_n, \beta_0, \beta_1, \dots, \beta_n$ .

Le noyau  $Z(t; x, y)$  est une série de puissance de variables  $x_0, x_1, \dots, x_n, y_0, y_1, \dots, y_n$  à coefficients fonctions de  $t$ . Comme les coefficients de  $F_s(x, y)$  sont tous non-négatifs,  $F_s$  sont des majorantes d'elles-mêmes. Les  $h_s(t)$  (voir (18)) sont d'autre part holomorphes dans le demi-plan  $\{t \in \mathbb{C}; \Re t > 0\}$ .

Il faut vérifier que le second membre de (17) converge à tout point  $(x, y)$  lorsque  $\Re t > 0$ . (18) implique naturellement

$$\begin{aligned} |h_s(t)| &\leq \sum_{q=0}^{\infty} \frac{1}{q!} (2q+2s+\kappa) \Gamma(q+2s+\kappa) \exp(-l_{q+s}t) \\ &\leq \sum_{q=0}^{\infty} \frac{2(q+2s+\kappa)!}{q!} \exp(-l_{q+s} \Re t) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= (2s)! \kappa! \sum_{q=0}^{\infty} \frac{2(q+2s+\kappa)!}{q!(2s)! \kappa!} \exp(-l_{q+s} \Re t) \\
&\leq (2s)! \kappa! \sum_{q=0}^{\infty} 2 \cdot 3^{q+2s+\kappa} \exp(-l_{q+s} \Re t)
\end{aligned}$$

parce que  $(q+2s+\kappa)! \leq 3^{q+2s+\kappa} \tau! (2s)! \kappa!$  et que  $\kappa+1 > 0$ . Nous avons

$$|h_s(t)| \leq |a(t)| 3^{2s} (2s)! \exp(-l_s \Re t) \text{ avec } a(t) = \sum_{q=0}^{\infty} 2 \cdot 3^{q+\kappa} \kappa! \exp(-l_q t), \quad (19)$$

car  $-l_{q+s} \leq -l_q - l_s$ . Pour tout  $\delta > 0$ , il existe un  $K_\delta > 0$  qui ne dépend pas de  $s, t$  tel que

$$|a(t)| 3^{2s} (2s)! \exp(-l_s \Re t) \leq K_\delta \exp(-sl_1 \Re t) \quad (s=1, 2, \dots)$$

si  $\Re t \geq \delta$ . Nous avons donc

$$|h_s(t)| \leq K_\delta \exp\{-(1+\kappa)s \Re t\} \quad (s=0, 1, 2, \dots) \quad (20)$$

si  $\Re t \geq \delta$ . Finalement, nous avons obtenu une majorante

$$Z(t; x, y) \ll K_\delta \mathcal{F}(\exp\{-(1+\kappa)t\}; x, y) \text{ si } \Re t \geq \delta. \quad (21)$$

Le noyau  $Z(t; x, y)$  est par conséquent égal à une fonction holomorphe de

$$t, x_0, x_1, \dots, x_n, y_0, y_1, \dots, y_n$$

dans  $\{t \in \mathbf{C}; \Re t > 0\} \times \mathbf{C}^{2n+2}$  restreinte au domaine  $(0, +\infty) \times \bar{\Omega} \times \bar{\Omega}$ . q.e.d.

**Remarque 1** (16) nous conduit à une formule condensée [S,(4.11),p.294]

$$\frac{E_s(x, y)}{2s+\kappa} = \int_{-1}^1 \dots \int_{-1}^1 C_{2s}^\kappa \left( \sum_{j=0}^n \phi_j \sqrt{x_j y_j} \right) \mu(d\phi_0, d\phi_1, \dots, d\phi_n), \quad (22)$$

où  $C_q^\kappa(z)$  sont les polynômes de Gegenbauer:

$$(1-2zt+t^2)^{-\kappa} = \sum_{q=0}^{\infty} t^q C_q^\kappa(z).$$