

再帰マルコフ連鎖のポテンシャル

作用素について

静岡大 理 近藤亮司

§1. 序

S を高々可算な集合とする。 S 上に行列(即ち $S \times S$ 上で定義された函数)の族 $(P_t)_{t \geq 0}$ が与えられて次の条件をみたすとき、簡単に半群と呼ぶこととする。即ち

$$(P.1) \quad P_t \geq 0, \quad P_{t+1} = I \quad (\forall t \geq 0)$$

$$(P.2) \quad P_{t+\lambda} = P_t P_\lambda \quad (\forall t, \lambda \geq 0)$$

$$(P.3) \quad \lim_{t \rightarrow 0} P_t = I.$$

但し行列に対する大小関係及び極限の概念はすべて各要素の意味とし、 I は単位行列を表す。又半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ は

$$(P.T) \quad \int_0^\infty P_t(x, y) dt < \infty \quad (\forall (x, y) \in S \times S)$$

をもつて遷移的。

$$(P.R) \quad \int_0^\infty P_t(x, y) dt = \infty \quad (\forall (x, y) \in S \times S)$$

をもつて再帰的(詳しく述べる)と云ふ。

遷移的半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ に対して行列 R を

$$R(x, y) = \int_0^\infty P_t(x, y) dt \quad ((x, y) \in S \times S)$$

によって定義され R を核とするポテンシャルが考えられ、
 それと半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ 及び $(P_t)_{t \geq 0}$ を遷移確率として持つ
 マルコフ連鎖の関係もよく調べられていく。しかしながら、
 再帰的半群に対するこのような形でポテンシャルを定義する二種の考え方の事情は大変異なっている。離散パラメー
 ターの場合には Spitzer [10], [11], Kemeny-Snell [5], [6],
 Orey [8] の研究等があるが、では Orey [8] の考え方に基
 づいて再帰的半群に対するポテンシャル作用素を定義し、その存在
 と一意性、及びポテンシャル作用素から半群が一意的に決定
 されることを示す。

3.2 半群と Ray 過程

$(P_t)_{t \geq 0}$ を分子上の半群であるを任意の $(x, y) \in S \times S$ に対して
 定義する $\rightarrow P_t(x, y)$ は $[0, \infty)$ 上で一様連續である。従って
 任意の $\alpha > 0$ に対して $R_\alpha \in$

$$R_\alpha(x, y) = \int_0^\infty e^{-\alpha t} P_t(x, y) dt$$

により定義されることが出来、行列の族 $(R_\alpha)_{\alpha > 0}$ は

$$(R.1) \quad R_\alpha \geq 0, \quad \alpha R_\alpha I \leq 1 \quad (\forall \alpha > 0)$$

$$(R.2) \quad R_\alpha - R_\beta + (\alpha - \beta) R_\alpha R_\beta = 0 \quad (\forall \alpha, \beta > 0)$$

$$(R.3) \quad \lim_{\alpha \rightarrow \infty} \alpha R_\alpha = I$$

を満たすことが容易に検証出来る。以後 $(R_\alpha)_{\alpha > 0}$ を半群

$(P_t)_{t \geq 0}$ の resolvent と呼ぶ。逆ラプラス変換の一意性と半群の大きさについての連続性から、半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ は \mathcal{S} の resolvent により唯一通りに定まる。注意しておこう。

今后の上で定義された実数値有界函数全体の作る線型空間を IB で表す。 IB の norm : $\|f\| = \sup_{x \in S} |f(x)|$, S の入子集合 S' と IB' は Banach 空間である。 S を離散位相の入った位相空間と考えると、 S は可分、局所コンパクトな Hausdorff 空間と考えらる。 IB は S 上の実数値連続有界函数全体の作る線型空間と一致する。今 f は S 上の函数で $0 \leq f \leq 1$ であると、写像 $t \mapsto P_t f(x)$, $t \mapsto P_t(1-f)(x)$ は任意の $x \in S$ に対して、
 異なる $[0, \infty)$ 上で下半連続であり、 $t \mapsto P_t 1(x) = 1$ は連続なので $t \mapsto P_t f(x)$ は $[0, \infty)$ 上で連続である。従って任意の $f \in \text{IB}$, $x \in S$ に対して、写像 $t \mapsto P_t f(x)$ は連続である。一方

$\text{IB}_1 = \{R_1(\cdot, y); y \in S\}$ とおくと IB_1 は $\text{IB}^+ = \{f; f \in \text{IB}, f \geq 0\}$ の可算部分集合で、 S の 2 番を分离し。条件：

$$\alpha R_{\alpha t} f \leq f, \quad \forall f \in \text{IB}_1, \quad \forall \alpha > 0$$

をみたすことが分かる。この等式はから Kunita-Watanabe [6, Theorem 1] 及び Ray [9] により、 S を適当な距離により完備化した compact 空間 \bar{S} をとると、 \bar{S} を状態空間とし、次の條件を満足する右連続、強マルコフ過程 $X = (\Omega, \mathcal{F}, \mathbb{P}, (X_t), (\theta_t), (P_x))$ が存在する。(マルコフ過程の定理)

義は大体 Dynkin [2] と同じであるが、 $P_x(X_0 = x) = 1$ を仮定しておこう。 $t \geq \tau(\omega)$ に対して \bar{S} は extra point で Σ の外加えて $X_t(\omega) = \Delta$ であることを、及び shift operator θ_t は Ω から Ω への写像で $X_t(\theta_t \omega) = X_{t+\rho}(\omega)$ を満足するものとして定義あることだけが異なる。

- (i) 各 $x \in \bar{S}$ に対して、 $\{t; X_t \in \bar{S} \setminus \{\Delta\}\}$ の Lebesgue 測度は P_x -測度 0 の集合を除いて 0 である。
- (ii) X の resolvent $(R_\alpha)_{\alpha > 0}$ は \bar{S} 上の有界連続函数の空間 $\bar{C} \subseteq \bar{C}$ に等しい。
- (iii) 各 $(x, j) \in S \times \mathbb{N}$, $t \geq 0$ に対して $P_x(X_t = j) = P_j(x, t)$ 。
今后このようないマルコフ過程を $(P_t)_{t \geq 0}$ と呼ぶ。Ray 過程を考える場合には S 上の函数 $f \in \bar{S} \setminus S$ における値を 0 とおって \bar{S} 上の函数を考えることとする。

X を半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ に対応する Ray 過程とし $\Gamma \subseteq \bar{S} \setminus \{\Delta\}$ に対する到達時間 ς^Γ で表す。即ち

$$\varsigma^\Gamma = \begin{cases} \inf \{t \geq 0; X_t \in \Gamma\} \\ \infty \quad (\Gamma \text{ 上の集合が空のとき}) \end{cases}$$

又、 $\bar{S} \setminus \{\Delta\} \setminus \Gamma$ への到達時間 τ^Γ で表す。 Γ が一集合 $\{\alpha\}$ のときは ς^α , τ^α の代り ς^α , τ^α とかく。

Ray 過程の性質 (i), (ii), (iii) を使って、Itô-McKean [3, p. 233]

と同様にして次の二ことが証明出来る。

(iv) $t < \tau \in S$ が trap ($x \in S$ はすべての $t \geq 0$ に対して

$P_t(x, x) = 1$ のとき trap と呼ぶ = とはある) でなければ x のある近傍 $\bar{U} \subseteq \bar{S}$ で $E_x(\tau^{\bar{U}}) < \infty$ となるものが存在する。

簡単のため今后このよる近傍を x の exit 領域と云ふことにする。

§3 再帰的半群と不変測度

$(P_t)_{t \geq 0}$ を再帰的半群、 $(R_\alpha)_{\alpha > 0} \in \Sigma$ の resolvent, $X \in (P_t)_{t \geq 0}$ に対応する Ray 過程とする。このとき S の各実 a は次の意味で再帰的である。

補題 1. τ を $E_a(\tau) < \infty$ の Markov 時間。 $\sigma_\tau^a = \tau + \sigma_0^a \theta_\tau$ とおくと

$$(3.1) \quad P_a(\sigma_\tau^a < \infty) = 1.$$

証明。強マルコフ性から

$$R_\alpha(a, a) \leq E_a(\tau) / (1 - E_a(\bar{e}^{\alpha \sigma_\tau^a}; \sigma_\tau^a))$$

が容易にわかる。従って $\lim_{\alpha \rightarrow \infty} R_\alpha(a, a) = \infty$, $E_a(\tau) < \infty$

及び $\lim_{\alpha \rightarrow 0} E_a(\bar{e}^{\alpha \sigma_\tau^a}; \sigma_\tau^a) = P_a(\sigma_\tau^a < \infty) = 1$ なり。

$P_a(\sigma_\tau^a < \infty) = 1$ を得る。(証明終)

特に $P_a(\tau > 0) = 1$ である。 $P_a(0 < \sigma_\tau^a < \infty) = 1$ である。

更に Markov 時間の列 $(\sigma_n)_{n \geq 0} \in$

$$(3.2) \quad \sigma_0 = 0, \quad \sigma_n = \sigma_{n-1} + \sigma_\tau^\alpha \circ \theta \sigma_{n-1}, \quad n \geq 1$$

により定義すれば、 $(\sigma_\tau^\alpha \circ \theta \sigma_{n-1})_{n \geq 1}$ が確率空間 $(\Omega, \mathcal{F}, P_a)$ の上で独立な事と、 $\sigma_\tau^\alpha \circ \theta \sigma_{n-1}$ が σ_τ^α と同じ分布をもつこと。及び $\sigma_n = \sum_{k=1}^n \sigma_\tau^\alpha \circ \theta \sigma_{k-1}$ とかければ σ_n は σ_τ^α の P_a -測度で $0 < \sigma_1 < \sigma_2 < \dots < \infty$ かつ $\lim_{n \rightarrow \infty} \sigma_n = \infty$ であることが分かる。

次に $(P_t)_{t \geq 0}$ が既約であることを示す。即ち

補題 2. 任意の $a, b \in S$ に対して $P_a(\sigma^b < \infty) = 1$ が成立する。

証明. $\tau \in P_a(\sigma < \infty) = 1$ から $E_a(\tau) < \infty$ は Markov 時間である。 τ を a の exit 邻域とし、 $\tau = \tau^\alpha$ とおくと確率が τ の条件を満たすので、このようにしては存在する。又

$$(3.3) \quad P_a(\sigma^b < \sigma_\tau^\alpha) > 0$$

であることを示す。実際、もし $P_a(\sigma^b < \sigma_\tau^\alpha) = 0$ であると、 $a \neq b$ で $P_a(\sigma^b > \sigma_\tau^\alpha) = 1$ である。Markov 時間の列 $(\sigma_n)_{n \geq 0}$ は (3.2) で定義すれば強 Markov 性を満足する。従って $P_a(\sigma^b > \sigma_n) = [P_a(\sigma^b > \sigma_\tau^\alpha)]^n = 1, n \geq 1$ が得る。従って $P_a(\sigma^b = \infty) = 1$ 、即ち $P_t(a, b) = 0, t \geq 0$ となり。 $\int_0^\infty P_t(a, b) dt = \infty$ の仮定と矛盾する。補題自身

は

$$P_a(\sigma^b < \infty) = \sum_{n \geq 0} (\sigma_n < \sigma^b < \sigma_{n+1})$$

$$\begin{aligned}
 &= P_a(\sigma^b < \sigma_\tau^a) \sum_{n \geq 0} (P_a(\sigma_\tau^a < \sigma^b))^n \\
 &= P_a(\sigma^b < \sigma_\tau^a) / [1 - P_a(\sigma_\tau^a < \sigma^b)] \\
 &= 1
 \end{aligned}$$

より得る。 (証明終)

補題3. $a \in S$ とあるとき任意の $(x, y) \in S$ は \exists τ .

$$(3.4) \quad {}^a R(x, y) = E_x \left(\int_0^{\sigma^a} \chi_{\{y\}}(x_t) dt \right) < \infty$$

が成り立つ。但し χ_Γ は集合 Γ の indicator である。

証明. ${}^a R(x, y) = P_x(\sigma^y < \sigma^a) {}^a R(y, y)$ であるから

$$(3.5) \quad {}^a R(x, y) \leq {}^a R(y, y)$$

が成り立つ。従って ${}^a R(y, y) < \infty$ となる。 $y = a$

ときは明らかに y は a である。 $\forall \epsilon > 0$ を満たすの
exit近傍とし Markov 時間の列 $(\tau_n)_{n \geq 0} \in$

$$\tau_0 = 0, \quad \tau_n = \tau_{n-1} + \sigma_{\tau_{n-1}}^y \circ \theta_{\tau_{n-1}}, \quad n \geq 1$$

より定義ある。このとき

$$\begin{aligned}
 &E_y \left(\int_0^{\sigma^a} \chi_{\{y\}}(x_t) dt \right) \\
 &= \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{k=0}^n E_y \left(\int_{\tau_k}^{\tau_{k+1}} \chi_{\{y\}}(x_t) dt ; \tau_n < \sigma^a < \tau_{n+1} \right) \\
 &= \sum_{k=0}^{\infty} E_y \left(\int_{\tau_k}^{\tau_{k+1}} \chi_{\{y\}}(x_t) dt ; \tau_k < \sigma^a \right) \\
 &= E_y \left(\int_0^{\sigma_\tau^y} \chi_{\{y\}}(x_t) dt \right) \sum_{k=0}^{\infty} [P_y(\sigma_{\tau^y}^y < \sigma^a)]^n \\
 &\leq E_y(\tau^y) / P_y(\sigma^a < \sigma_{\tau^y}^y) < \infty
 \end{aligned}$$

であるから ${}^a R(y, y) < \infty$ (証明終)。

S 上の非負函数 f は、もし $a, b \in S$ の $t \geq 0$ に対して $P_t f \leq f$ をみたすならば excessive と呼ばれる。 $(P_t)_{t \geq 0}$ が再帰的の場合(有限値の) excessive な函数の定数は限る。実際 $a, b \in S$ の任意の $a = b$ とあると、excessive 函数に関する一般論で

$$f(b) = E_a(f(X_{\sigma_b})) \leq f(a)$$

を得るから a, b の立場を交換して $f(a) = f(b)$ を得る。 S 上の測度 μ は、 $\forall x \in S$ は $0 < \mu(x) < \infty$, かつ、任意の $t \geq 0$ に対して $\mu P_t = \mu$ のとき $(P_t)_{t \geq 0}$ の 不变測度と呼ぶ。不变測度の存在や一意性は、今後多くの研究があるが、以後で使うために不变測度を定義するまでの公式をあげる。 $(P_t)_{t \geq 0}$ が再帰的半群、 $(R_\alpha)_{\alpha > 0} \in S$ の resolvent, $a \in S$, ${}^\alpha R \in (3.4)$ で定義された S 上の行列とする。

定理 1. 任意の $\alpha > 0$ に対して。

$$(3.6) \quad \mu(y) = R_\alpha(a, y) + \alpha R_\alpha {}^\alpha R(a, y) \quad (y \in S)$$

で定義された μ は $(P_t)_{t \geq 0}$ の不变測度である。又不变測度は定数倍で除して唯一通りである。

証明。 任意の $y \in S$ に対して

$$0 < R_\alpha(a, y) \leq \mu(y) \leq R_\alpha(a, y) + {}^\alpha R(a, y) < \infty$$

であるから $0 < \mu(y) < \infty$ ($\forall y \in S$) である。又簡単な計算で関係式

$$(3.7) \quad u(y) = \alpha \int_0^\infty e^{-\alpha s} E_a \left(\int_0^{s+\sqrt{\alpha} \cdot \theta_s} X_{\{y\}}(x_\alpha) du \right) ds$$

が成立する=とが分かる。簡単のため $\sigma_s^a = s + \zeta^a$ の θ_s とおく。
と補題1はより σ_s^a は $P_a(\sigma_s^a < \infty) = 1$ で σ_s^a が Markov 時間である。従って任意の $t \geq 0$ に對する。

$$\begin{aligned} \mu P_t(y) &= \alpha \int_0^\infty e^{-\alpha s} E_a \left[\int_s^{\sigma_s^a} E_{x_u} (\chi_{\{y\}}(x_u)) du \right] ds \\ &= \alpha \int_0^\infty e^{-\alpha s} E_a \left[\int_s^{t+\sigma_s^a} \chi_{\{y\}}(x_u) du \right] ds \\ &= \alpha \int_0^\infty e^{-\alpha s} E_a \left[\int_s^{\sigma_s^a} \chi_{\{y\}}(x_u) du \right] ds \\ &\quad + \alpha \int_0^\infty e^{-\alpha s} E_a \left[\int_{\sigma_s^a}^{t+\sigma_s^a} \chi_{\{y\}}(x_u) du \right] ds \\ &\quad - \alpha \int_0^\infty e^{-\alpha s} E_a \left[\int_s^t \chi_{\{y\}}(x_u) du \right] ds \\ &= \mu(y) + E_a \left[\int_0^t \chi_{\{y\}}(x_u) du \right] - E_a \left[\int_0^t \chi_{\{y\}}(x_u) du \right] \\ &= \mu(y). \end{aligned}$$

即ち μ は \rightarrow の不變測度である。又他の任意の不變測度とする。

新しく半群 $(\hat{P}_t)_{t \geq 0}$, 関数 \hat{f} を

$$\hat{P}_t(x, y) = \mu(y) P_t(y, x) / \mu(x), \quad \hat{f}(x) = f(x) / \mu(x)$$

と定義すると $(\hat{P}_t)_{t \geq 0}$ は再び再帰的半群になり、 \hat{f}

は $(\hat{P}_t)_{t \geq 0}$ の excessiv であることが容易に分かる。

従って \hat{f} 即ち f/μ は定数である。

(証明終)

3.4. 再帰的半群の potential 作用素.

$(P_t)_{t \geq 0} \subseteq S$ 上の再帰的半群, $\mu \in \Sigma$ の不变測度とする。
 S 上の函数 f が有限可合 Σ もち, $\langle \mu, f \rangle = \sum_{x \in S} \mu(x) f(x)$
 $= 0$ \Leftrightarrow f と μ null charge と呼ぶ。即ち, null charge
 全体の作る線型空間を N で表す。

定義. N から B への線型作用素 R が

$$(4.1) \quad (I - P_t) R f(x) = \int_0^t P_\alpha f(x) d\alpha. \quad (\forall t \geq 0, \forall f \in N)$$

\Leftrightarrow R と $(P_t)_{t \geq 0}$ の (弱) ポテンシャル作用素 と呼ぶ。

$$(4.1') \quad (I - \alpha R_\alpha) R f = R_\alpha f \quad (\forall \alpha > 0, \forall f \in N)$$

と同値であることを分る。二の定義は離散パラメータの場合の Orey の定義と形式的に連続パラメータの場合には互いに一致するが、二者がポテンシャルらしい性質をもつてゐることを示すため一つの補題と例をあげる。 $X \in (P_t)_{t \geq 0}$ に関する一つの Ray 過程があるとき次の Dynkin 公式が成立す。

補題 4. R はポテンシャル作用素, $\pi \in P_x (\pi < \infty) = 1$,
 $E_x \left(\int_0^\tau \chi_{\{Y_t\}} (X_t) dt \right) < \infty \quad (\forall x, \tau \in S)$ \Leftrightarrow R が
 Markov 時間である。

$$(4.2) \quad R f(x) - E_x(R f(X_\pi)) = E_x \left(\int_0^\pi f(X_t) dt \right)$$

がすべての $x \in S$, $f \in N$ に対して成立する。

証明 $(4.1')$ から容易に導かれるから省略する。

例 1. X が次の意味で確定で保択的である。即ち任意の

$$x \in S \vdash \exists t. P_x(0 < \tau^x < \infty) = 1, \text{ かつ } P_x(X_{\tau^x} \in S) = 1$$

である。このとき任意の $g \in IB \vdash \exists t. Dynkin$ の生成作用素

$D \in$

$$Dg(x) = [E_x(g(X_{\tau^x})) - g(x)] / E_x(\tau^x)$$

があり定義ある。このうちの場合、(4.2) に より $x = \tau^x$ とおくと、 $DRf = -f$ ($\forall f \in N$) が得る。即ち、ポテンシャル $g = Rf$ ($f \in N$)、すなはち Poisson 方程式 $Dg = -f$ の一つの境界解を与える。

例 2. $a \in S \vdash \exists t. \tau = \sigma^a$ とおくと、 $Rf(a) = {}^aRf(a) + Rf(a)$ ($\forall f \in N$) が得る。写像 $f \mapsto Rf(a)$ は N 上の線型汎函数であるから、ポテンシャル作用素 R がもつ存在する $Rf = {}^aRf + l(f)$, $f \in N$, l は N 上の線型汎函数という形でなければならぬことを分る。

例 3. $f \in N$, $E = \{f > 0\}$, $\tau = \sigma^E$ とおくと

$$\begin{aligned} Rf(x) &= E_x(f(X_{\sigma^E})) + E_x(\int_0^{\sigma^E} f(X_t) dt) \\ &\leq E_x(f(X_{\sigma^E})). \end{aligned}$$

従って R は次の意味の最大値原理：

(M.P. N) オペラタ $f \in N$ が $Rf \leq m$ が $\{f > 0\}$

で成立するならば S 上で $Rf \leq m$. (m は任意の実数)。

が成立する。

定理 2. 任意の再帰的半群に対してポテンシャル作用素 R は存在して null charge の空間 N 上の線型汎函数を除いて唯一通りである。 R は最大値の原理 (M.P.) を満たす。次の意味で正則である。GP5. $f \in N$ の $\{f \neq 0\}$ で Rf が定数となる T_2 を求めよ $f = 0$ 。

証明. $l \in N$ 上の線型汎函数とし $Rf = {}^aRf + l(f)$ が \rightarrow のポテンシャル作用素であることを示そう。 $(I - \alpha R_\alpha)l(f) = 0$ であるから $(I - \alpha R_\alpha){}^aRf = R_\alpha f$ ($f \in N$) を示せばよい。最初に $\mu \in \mathcal{L}$ の不变測度として、

$$(4.3) \quad (I - \alpha R_\alpha){}^aR(x, y) = R_\alpha(x, y) - R_\alpha(x, a)\mu(y)/\mu(a)$$

を注意する。実際、新しく a resolvent $({}^aR_\alpha)_\alpha$ は

$${}^aR_\alpha(x, y) = E_x \left(\int_0^{\sigma^\alpha} e^{-\alpha t} X_{t, y}(x_t) dt \right) \quad (x, y) \in S \times S$$

により定義される

$$(4.3) \quad \alpha {}^aR_\alpha {}^aR = {}^aR - {}^aR_\alpha \quad \forall \alpha > 0$$

をみる。一方強 Markov 性は f)

$$R_\alpha(x, y) = {}^aR_\alpha(x, y) + E_x(\bar{e}^{-\alpha \sigma^\alpha}) R_\alpha(a, y)$$

及 (4.3) の特別な場合とく

$$R_\alpha(x, a) = E_x(\bar{e}^{-\alpha \sigma^\alpha}) R_\alpha(a, a)$$

を得る。 $(R_\alpha)_{\alpha > 0}$ と $({}^aR_\alpha)_{\alpha > 0}$ は関係：

$$(4.4) \quad R_\alpha(x, y) = {}^aR_\alpha(x, y) + R_\alpha(x, a) R_\alpha(a, y) / R_\alpha(a, a)$$

で結ぶ。 (4.3) 及 (4.4) を合せると。

$$(4.5) \quad (I - \alpha R_\alpha)^\alpha R(x, y)$$

$$= R_\alpha(x, y) - R_\alpha(x, a) [R_\alpha(a, y) + \alpha R_\alpha^\alpha R(a, y)] / R_\alpha(a, a)$$

と得る。転写定理 1.1 = 式 1) $R_\alpha(a, \cdot) + \alpha R_\alpha(a, \cdot)$ は $(P_t)_{t \geq 0}$

$\alpha \rightarrow$ の不变測度 μ ので (4.3) が成り立つ。もし f が
null charge であるとき (4.3) に作用せよ = 式 2)

$$(I - \alpha R_\alpha)^\alpha Rf = R_\alpha f \quad (\alpha > 0)$$

となるから Rf は $-$ のポテンシャル作用素である。唯一性

及び最大値原理 (M. P. NI) は例 1. 及び例 2 で既に示して

ある。正則性は次のようにして示される。もし f の上に
で定数 C に等しいとあれば最大値原理により S 上で $Rf = C$.

従って (4.1') により $R_\alpha f = 0$ である。 $-\bar{\alpha} \alpha R_\alpha f \rightarrow f$

$(\alpha \rightarrow \infty)$ であるから $f = 0$ を得る。 (証明終)

次に再帰的半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ は ξ の不变測度 μ とポテンシャル
作用素 R に ξ 一通りにまつたことを示す。

定理 3. $(P_t)_{t \geq 0}, (\tilde{P}_t)_{t \geq 0}, \xi \Rightarrow$ の再帰的半群, すなは
く, $\mu, \tilde{\mu} \in \xi$ 不変測度, $N, N \in$ null charge の空間, R, \tilde{R}
はポテンシャル作用素である。すなは $\tilde{\mu} = c\mu$ (c は正定数,
従って $\tilde{N} = N$) で $\tilde{R}f = Rf + l(f)$ (l は N 上の線型 L^2
函数) ならば $\tilde{P}_t = P_t$ ($t \geq 0$) である。

証明. $X, \tilde{X} \in \xi$ とする $(P_t)_{t \geq 0}, (\tilde{P}_t)_{t \geq 0}$ に対する μ
Ray 過程である。以後 \tilde{X} に用意して表す量は上に " ~ " と

$\Sigma \rightarrow \mathbb{R}$ で x と a が Σ の要素である。 $a \in \Sigma$ と $x \neq a$ は Σ の 2 つの要素。

上の函数 $f_y \in$

$$f_y(x) = \begin{cases} 1 & x = y \\ -\mu(y)/\mu(a) & x = a \\ 0 & \text{その他} \end{cases}$$

と定義する。

$${}^a R(x, y) = \tilde{R} f_y(x) - \tilde{R} f_y(a) = R f_y(x) - R f_y(a) = {}^a R(x, a)$$

が \mathbb{R} 上の $y \neq a$ は Σ の要素である。明らかに $= {}^a \tilde{R}(x, a) = {}^a R(x, a)$

$= 0$ であるから ${}^a \tilde{R} = {}^a R$ が得る。 ${}^a S = \Sigma \setminus \{a\}$ と ${}^a M \in$

Σ 上で定義された有限集合 Σ も Σ 上の函数の空間である。 ${}^a R \in$

${}^a M$ から ${}^a B$ ($= {}^a S$ 上の有界函数の空間) への写像と考えると。

所渭完全最大値の原理： 任意の ${}^a f \in {}^a M$ に対して \exists

$\exists {}^a f > 0$ 上で ${}^a R {}^a f \leq m$ が $\exists m \geq 0$ は \exists 成立する。

${}^a S$ 上で ${}^a R {}^a f \leq m$.

が成立する。従って Deny の理論は Σ (4.3) のように Σ 上で成り立つ。

$\lim_{\alpha \rightarrow 0} {}^a R_\alpha = {}^a R$ と Σ の resolvent $({}^a R_\alpha)_{\alpha > 0}$ は確実に存在する。従って ${}^a \tilde{R}_\alpha = {}^a R_\alpha$, $\alpha > 0$ である。

次に Σ の量 e_α , $\lambda_\alpha \in$

$$e_\alpha = 1 - \alpha {}^a R_\alpha 1$$

$$\lambda_\alpha = \mu - \alpha \mu {}^a R$$

は Σ 上で導入される。 μ は $(P_t)_{t \geq 0}$ の不变測度であるから μ

$\forall \alpha > 0$ は \exists t . $\alpha \mu R_\alpha = \mu$ が成立する。従って (4.4)

α 関連 $= \alpha \mu(x)$ を加へて $x = c + t$ に代入して α 加算則を用いる。

$$(4.6) \quad \mu(y) = \alpha^a R_\alpha(y) + \mu(a) R_\alpha(a, y) / R_\alpha(a, a)$$

である。従って λ_α は非負割度

$$(4.7) \quad \lambda_\alpha(y) = \mu(a) R_\alpha(a, y) / R_\alpha(a, a) \quad (y \in S)$$

で全測度

$$(4.8) \quad \langle \lambda_\alpha, 1 \rangle = \mu(a) / \alpha R_\alpha(a, a)$$

を持つ。

- 式 (4.3) の関連 $\Sigma_j k_j \rightarrow c + t$ である。

$$l = \alpha^a R_\alpha l(x) + R_\alpha(x, a) / R_\alpha(a, a) \quad (x \in S)$$

で式 3 が成り立つ。

$$(4.9) \quad e_\alpha(x) = R_\alpha(x, a) / R_\alpha(a, a) \quad (x \in S)$$

である。(4.7), (4.8), (4.9) と (4.3) を合わせると、

$$(4.10) \quad R_\alpha(x, y) = \alpha^a R_\alpha(x, y) + e_\alpha(x) \lambda_\alpha(y) / \alpha \langle \lambda_\alpha, 1 \rangle$$

を得る。既に示したように $\tilde{R}_\alpha = R_\alpha$ ($a > 0$) であり $\tilde{\mu} = \mu$

であるから、 $\tilde{e}_\alpha = e_\alpha$, $\tilde{\lambda}_\alpha = c \lambda_\alpha$ 。従って $\tilde{R}_\alpha = R_\alpha$

が成り立つ。 $a > 0$ は既に成り立つ。故に逆う方向へ変換の

- 意味と、平行の連続性から $\tilde{P}_t = P_t$ ($t \geq 0$) を得る。(証明終)

§5. 諸注意.

末尾にシヤル作用素の定義(4.1)から $\alpha^{-a} l$ も $Rf(x)$

$$= \lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^t P_\alpha f(x) d_\alpha t (+ l(f)) \text{ とおぼらる}。 \text{ 末尾で}$$

$\alpha f \in N$ は $\exists t \in \mathbb{R}$ で $R_\alpha f(x) = \lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^t P_\alpha f(s) ds$ が存在して
 有界となる場合に t は $R_\alpha f$ が $- \rightarrow \infty$ の (弱) ポテンシャル作用素に
 なることは比較的容易に示される。しかし、いかにも半群に対する
 1. $R_\alpha f$ が定義できるかというのを一般的に解決するのには
 相当困難な問題と考えられる。離散パラメータの場合には
 Kemeny-Snell [10], [11], Orey [8] 等の研究があり。
 そこでは上述の性質は normal (左 < 右 right normal)
 と呼ばれる。有界且不変測度をもつ再帰的半群は normal
 である。

定理 3 で一意性が成立るので定理 2 の逆の問題を考える
 とは興味がある。即ち $\mu \in S$ 上の正の測度と $L(N(\mu))$
 を μ に関する null charge の空間とする。このとき $N(\mu)$ から
 $L^2(\mathbb{R})$ の線型写像 R がある。そのが最大値原理 (M.P. $N(\mu)$)
 をみ反し、正則であるだけある再帰的半群 $(P_t)_{t \geq 0}$ のポテンシャル
 作用素に落ちていいのか、という問題である。このに対する
 は部分的解決 (μ が有界のときの resolvent の構成) はある
 がまだ未解決である。

文獻

- [1] J. Deny : Les principes fondamentaux de la théorie de potentiel, Sem. de Brelot, Choquet, Deny.
(1960/61)
- [2] Dynkin : Markov processes : Springer. 1965.
- [3] Ito-McKean : Diffusion processes and their sample paths, Springer, 1961
- [4] Kemeny-Snell : Potentials for denumerable Markov chain, Math. Anal. and Appl. 3 (1961) 196-260
- [5] Kemeny-Snell : Boundary theory for recurrent Markov chains, Trans. Am. Math. Soc. 106 (1963)
495 - 520
- [6] Kunita-Watanabe : Some theorems concerning resolvents over locally compact spaces, to appear in Fifth Berkeley Symp.
- [7] P.A. Meyer : Probability and potentials, Blaisdell publishing company, 1966.
- [8] S. Orey : Potential kernels for recurrent Markov chains, J. Math. Anal. and Appl. 8 (1964)

104 - 132.

- [9] D. Ray: Resolvents, transition functions
and strongly Markovian processes, Ann. Math. 70
(1959), 43-78.
- [10] F. L. Spitzer: Recurrent random walk and
logarithmic potential, Fourth Berkeley Symp. (1961)
vol. II. 515 - 534
- [11] F. L. Spitzer: Hitting probabilities: J. Math.
and Mech., 11 (1962) 593 - 614.