

# 確率常微分方程式の定常解について の 見 解

東 大 丸山儀四郎

## §1. motivation

こゝに述べる事柄は、常微分方程式の安定性など大局的な問題と確率過程論の接点にあると思われ、一見の異なりでの問題提起である。確率微分方程式といえは「伊藤の方程式」は、「すくなく確率論的」構造を以てゐる。その意味は、この方程式が、微分方程式の単純な確率化 (randomization) に止まらず、white noise を何かにして「情報の発展の機構が方程式によって<sup>すくなく</sup>規定されてゐる」ということである。単純な確率化というのは、方程式の「定数要素」——たとえば「係数」——を確率変数や確率過程でおきかえる形式的な一般化を意味する。ところで、これからつづいて述べる事柄は、実は、このような形式的な一般化に関連するものである。この種の一般化は、動機が形式的であつて、数式的に異りある現象を合んでゐるには、必ずしも必要でないが、場合によ

つては新しい問題を提起する可能性を持っている。

Langevin 方程式は確率微分方程式の古典的に有名な例であり、それからマルコフ過程の解として得られることは周知のことである。これからの入る事柄は同様なやり方で解のマルコフ性を論ずる問題にも発展させることはできるが、ここではいま一割りの方向——Langevin 方程式でもとるであつたように——解の定常性を主題として考えることにする。

Langevin 方程式は

$$(1) \quad Lx = \frac{dx}{dt} + kx = w'(t) \quad (k > 0)$$

ここで、 $x$  は直線上に運動する粒子の速度、 $k$  は抵抗係数、 $w'$  は random な外力である。 $w'$  をブラウン運動の微分ととれば、その一つの解として Ornstein-Uhlenbeck 過程

$$(2) \quad x(t) = \int_{-\infty}^t e^{-k(t-s)} dw(s)$$

が得られる。これは正規定常マルコフ過程であることはよく知られてゐる。勿論一般の初期条件を含む解を確率積分の形で表わすことは容易であるが、(2) が (1) の唯一の定常解であることを強調したい。

(2)

ここで  $w'(t)$  は最も基本的な定常過程であるが、右②  
 は通常の強定過程  $f(t)$  でありかゝることも同様のこと  
 とかゝられる; 唯一つの定常解があるとして

$$(3) \quad x(t) = \int_{-\infty}^t e^{-k(t-s)} f(s) ds$$

と与えられる。

(3) の右②の指数関数による積分核は無限大区間  
 $(-\infty, \infty)$  にわたる,  $L$  の一つの Green 関数である。

### §2 概周期係数の常微分方程式

簡単なため話しを若干般化させるが、つきに常微分方程式

$$(4) \quad Lx = f(t), \quad -\infty < t < \infty,$$

$$Lx = \frac{d^m x}{dt^m} + a_1(t) \frac{d^{m-1} x}{dt^{m-1}} + \dots + a_m(t) x,$$

$$a_1(t), \dots, a_m(t) \in \mathcal{B}$$

を考える。こゝに  $\mathcal{B}$  は  $(-\infty, \infty)$  上の実数値概周期関  
 数 (Bohr の) の全体である。

$L$  の定義域  $\mathcal{D}(L)$  は

$$\mathcal{D}(L) = \{x : x \in C^m, Lx \in C, x \in C\},$$

こゝに  $C = (-\infty, \infty)$  上の実有界連続関数の全体。

従つて (4) の右②  $f \in C$  とする。さて可微分関数の

初等的性質から  $x \in \mathcal{D}(L)$  であるが、常に  $x', \dots, x^{(m)} \in C$  であることを知られてゐる。

概週期係数の微分方程式は相當古くから研究されてゐる。(〔1〕)。週期係数の方程式は力学の問題とも関連して重要なものであるが、前者はむしろその一般化としての意味があり、また係数の概週期性はその特殊性のゆゑに、可成り大巾に一般論の展開を可能にする。

解の安定性に關して、regularity (〔1〕による) とよばれる性質がある。

「任意の  $f \in C$  に対して、有界な解  $x \in \mathcal{D}(L)$  が少なくとも一つ存在するとき  $L$  は regular であるといふ。」

さて一般論によれば、 $L$  が regular であるためには、特に  $f \in \mathcal{P}$  の場合に上記「…」が成立すれば充分であり、また  $L$  が regular であるならば上記の有界な解は唯一であることが証明される。そしてこの真ん度としてこの事実が証明されてゐる：「ムハマチエフ」 $L$  が regular であるための必要充分な条件は (〔1〕)

$$(+) \quad \tilde{L}x = 0$$

の有界な解が trivial  $x \equiv 0$  の場合に限ることを示す。こゝに

$$\tilde{L} = \frac{d^m}{dt^m} + \tilde{a}_1(t) \frac{d^{m-1}}{dt^{m-1}} + \cdots + \tilde{a}_m(t)$$

$\{\tilde{a}_1, \dots, \tilde{a}_m\}$  は  $\{a_1, \dots, a_m\} \in C \times \cdots \times C$  (m重) の shift を与える orbit closure (位相は  $C$  の sup. norm) <sup>(元)</sup> 即ち  $\{a_1(\cdot + h_k), \dots, a_m(\cdot + h_k)\}$   $k=1, 2, \dots$  なる形の列の一樣極限として与えられる任意の元である。

さて  $L$  の regularity は  $a_1, \dots, a_m$  の具体的な性質から判定できる有効な条件を与えることは容易ではないが、特に  $a_1, \dots, a_m$  が一定値である場合は古典的によく知られている。このとき基本解係の  $\Delta$  が知られた事実から容易に、又はそれ以上記したハミルトンの定理を援用すれば、ますます容易にこのことが分る。  $L$  が regular であるための必要充分条件はこの特性方程式

$$(6) \quad \lambda^m + a_1 \lambda^{m-1} + \cdots + a_m = 0$$

の根が虚軸上に乗らなるとである。

### §3 定常解の存在

さてこれは一応、形式上の類似性によるのであるが、

概週期関数に定常過程を対応させてみる。ある種の定常過程の sample function は実際確率 1 で概週期関数になるし、定常過程は時向を径路として確率変数の空間の曲線とみて、特殊な有界性を持ち、もしそれが metrically transitive であるならば再帰性をもつなどの理由から色々な意味での対応が自然であると思える。然し一つの問題は注意しなければならない。標準的な実正規定常過程  $x(t)$  に対して、よく知られているように

$$P\left(\lim_{T \rightarrow \infty} \max_{|t| \leq T} |x(t)| = \infty\right) = 1$$

であって、その sample function の行動は通常、概週期関数とは全く異なっている。直観的に言えば、概週期関数の ( $\varepsilon$  近傍への) 再帰時向は局所的であるのに対して、定常過程のそれはグローバルな性質をもっている。

いま  $R^m$  値強定常過程  $(a_1(t, \omega), \dots, a_m(t, \omega))$  を径路とする微分作用素  $L$  を考え、それが如何なる条件のもとで regular になるかという問題にする。その際に  $L$  に課せられる微分の意味 — sample wise の、強微分がある —,  $L$  の定義域が ~~ある~~ 問題になる。

なるし、また "regularity" をどう定義するかも問題に  
 なる。ここで正確な解答は得られぬが、概括的  
 により、方程式の右辺の定常過程を  $\omega$  があるクラス (線型  
 空間をなす) からえらんだとき、その解はまた別のあるクラ  
 ス (これも線型空間をなす) から選ぶと結果は同じ、  
 解が 一対一 対応することを  $\omega$  に対して regular と  
 いうこととする。

最も簡単な場合は  $a_1, \dots, a_m$  が  $t$  を  $\omega$  を含み  
 定数の場である。このとき  $E(|f(t, \omega)|) < \infty$  を  
 仮定して

$$(7) \quad Lx = f \quad (f \text{ は定常過程})$$

をみたす定常解が 一対一 (この意味で  $L$  が  
 regular) 存在するたの条件は (6) の根が虚軸上  
 に乗らぬことである。即ち概周期解の場合と同  
 の regularity が成立する。

問題の本質を見きわめたいためには具体例を解析す  
 必要がある。その意味で最も単純であるが有効な具  
 体例として Langevin の方程式の拡張がある場合

$$(8) \quad Lx \equiv \frac{dx}{dt} + a(t)x = f(t)$$

を承之る。概周期関数の場合の定理が成立する。

定理 (Masera)  $a(t)$  が概周期関数のとき  $L$  が regular (通常、概周期解の意味で) であるための条件は ([1])

$$(9) \quad M(a) \equiv \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{2T} \int_{-T}^T a(t) dt \neq 0,$$

これは全(類似の)定常過程の場合にも成り立つこと以下に示す。formulation を簡単にするための ergodic な流れ  $T_t$  を与えよ。ここで  $a, f$  は  $a(T_t \omega), f(T_t \omega)$  の如く  $T_t$  から生成した  $P((t \rightarrow f(T_t \omega)) \in C) = 1$  が成り立つとす。任意の  $f$  に対して sample wise に  $C'$  であって (P) の解となる定常解  $x(t) = x(T_t \omega)$  が存在するための必要(必要)条件を求めよ。

$$(A) \begin{cases} a(T_t \omega) = \lambda + a_0(T_t \omega), & \lambda \neq 0 \text{ (定数)} \\ E(a_0) = 0 \end{cases}$$

を承之る。

簡単のため  $\lambda > 0$  のとを承之る。このとき Green 関数

$$G(t, s) = \begin{cases} \exp\left(-\int_s^t a_0(T_\tau \omega) d\tau\right) & t \geq s \\ 0 & t < s \end{cases}$$

を用いて, 求める定常解が唯一存在して

$$x(t) = \int_{-\infty}^t \exp\left(-\int_s^t a(\tau, \omega) d\tau\right) \cdot f(\tau, \omega) ds$$

とかけるとは容易に確かめられる。実際この右辺は

$$x(t) = \int_0^{\infty} \exp\left(-\int_0^s a(\tau, \omega') d\tau\right) f(\tau, \omega') ds,$$

$$\omega' = T_t \omega$$

と変形されることから  $x(t)$  の定常性が分かる, また

$$\lim_{\lambda \rightarrow \infty} \lambda^{-1} \int_0^{\lambda} a(\tau, \omega') d\tau = \lambda > 0$$

から  $x(t)$  が sample wise  $C^1$  であることがわかる。

安定性の問題の用語としては "Lyapunov 方程式"

$$(10) \quad \frac{dx}{dt} + a(T_t \omega)x = 0$$

の characteristic exponent (Lyapunov) が  $-\lambda < 0$  である。

逆に  $L$  以上の意味で regularity とすると, 特に  $f \equiv 1$  に対して解が存在する  $\omega$  だけを  $x_0$  とする。

(定常) 方程式を変形して

$$(11) \quad a(t) = \frac{1}{x_0} - \frac{x_0'}{x_0}$$

- 8

$$x_0' = 1 - a(t)x_0$$

であり, 右辺  $1 - a(t)x_0$  に対応して  $(t, x)$  平面上で  $t$  軸  
 に  $45^\circ$  で横切る  $\wedge$  のような場が存在する. 尤もから積分  
 曲線  $x_0$  は  $t$  軸を  $t$  軸より下から上へ一度だけ横切る  $= t$  は  
 あるとしても, 上から下に横切る  $= t$  はない. かくして  $x_0$  の  
 可能な行動は (1)  $x_0(T_t\omega) > 0$  ( $-\infty < t < \infty$ ) (2)  
 $x_0(T_t\omega) < 0$  ( $-\infty < t < \infty$ ) (3) random time  $\tau(\omega)$   
 の存在して  $x_0(T_t\omega) < 0$  ( $t < \tau$ ),  $x_0(T_t\omega)$   
 $> 0$  ( $t > \tau$ ) に限られる. (1), (2), (3) を与える  $\omega$ -set  
 は何れも  $T_t$ -不変であり,  $T_t$  が ergodic であるから, (1),  
 (2), (3) のうち一つは成立する. 級子に定常過程の  
 sample function  $x$  として (3) の行動は不可能である. 尚  
 (1) の場合  $\tau$  を用いてみると, random sequence  $T_n(\omega) \uparrow \infty$  と  
 存在して  $(t \in (\omega) > 0)$

$$x_0(T_{T_n}\omega) \geq c(\omega).$$

(11) を積分して

$$\frac{1}{T_n} \int_0^{T_n} a(T_t\omega) dt = \frac{1}{T_n} \int_0^{T_n} \frac{1}{x_0(T_t\omega)} dt$$

$$- (\log x_0(T_{\tau_n} \omega) - \log x_0(\omega)) / \tau_n.$$

$n \rightarrow \infty$  に対して右辺の平均値は 0 に近づき、平均項は正の値に近づき、 $\rightarrow$  2 から

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{\tau_n} \int_0^{\tau_n} a(T_t \omega) dt = E(a(\omega)) > 0.$$

かくて (A) が 1 階条件であることを示す。

是を regularity をより強めてみる。解のクラスを

$$E(|x(T_t \omega)|) < \infty$$

を要求したとすれば、 $a$  にも強み条件が要求される。異  
 常的挙動を可能な限り排除するため  $a(T_t \omega)$  が正  
 規定常過程となる場合を考慮する。  $a_0$  が連続なス  
 ベクトル密度  $\kappa(\lambda)$  をもつとする:

$$E(a_0(T_t \omega) a_0(\omega)) = \int_{-\infty}^{\infty} \cos \lambda t \kappa(\lambda) d\lambda.$$

$f \equiv 1$  に対する解は

$$E(|x(T_t \omega)|) = \int_0^{\infty} E \exp\left(-\int_0^s a(T_{\tau} \omega) d\tau\right) ds$$

$$= \int_0^{\infty} E \exp\left(-\lambda s - \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \kappa(\lambda) \left(\frac{\sin \lambda s/2}{\lambda/2}\right)^2 d\lambda\right) ds < \infty$$

であるならば存在する。次に

$$\frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} k(\lambda) \left( \frac{\sin \lambda s / 2}{\lambda / 2} \right)^2 d\lambda = \pi k(0) s + o(s)$$

であるから、可成り自然な条件として、 $E(|x|) < \infty$   
 であるを仮定

$$(12) \quad \lambda > \pi k(0)$$

であるならば、 $\varepsilon > 0$  のとき実は解  $x$  に対して  $\varepsilon$  と  $\lambda$  との関係  
 は  $\varepsilon$  と  $\lambda$  が成り立つ。即ち、 $\lambda$  と  $\varepsilon$  は

$$(13) \quad E(f^2(\omega)) < \infty$$

であるならば、 $E(|x(t)|) < \infty$  である。これは「 $\varepsilon$  の定常  
 解が存在する。可成り自然な

$$|x(t)| \leq \left( \int_0^{\infty} (1+s^2) \exp\left(-2 \int_0^s a(T-\tau \omega') d\tau\right) ds \right)^{1/2} \\
 \times \left( \int_0^{\infty} \frac{1}{1+s^2} f^2(T-s \omega') ds \right)^{1/2}, \quad \omega' = T_t \omega,$$

$$E(|x(t)|) \leq \int_0^{\infty} (1+s^2) E \exp\left(-2 \int_0^s a(T-\tau \omega) d\tau\right) \\
 \times \int_0^{\infty} \frac{1}{1+s^2} E(f^2(\omega)) ds < \infty$$

さて先の問題を一般に扱うためは作用素

$$Lx \equiv \frac{dx}{dt} + Ax$$

$$A = \| a_{ij}(T_t \omega) \|_{i,j=1}^n, \quad x \in \mathbb{R}^n, T_t \text{ ergodic}$$

を研究すればよいため、とくに  $A$  が三角形、即ち  $a_{ij} \equiv 0$  ( $i < j$ ) となる場合は上記の等しい事実の系として直ちにその解答が得られる。  $L$  が regular であるための必要充分な条件は

$$E(a_{jj}(\omega)) \neq 0 \quad (j=1, \dots, n).$$

(c.f. [1])

### 文献

- [1] M. A. Красноселовский, В. Ш. Бузг, Ю. С. Колесов;  
非線形型概週期振動, 出社, «Найка», Москва 1970.
- [2] Ю. Л. Далецкий, М. Г. Крейн;  
バナッハ空間の微分方程式の解の安定性,  
出社, «Найка», Москва 1970.  
(後者に直接よるため、これは抽象論の特徴として問題の枠組みを極めて明解にとらえておく)