

Boltzmann 型方程式の大域解の存在について

大市大 工 鷲飼正二

§1. 序

気体の運動は量子 Boltzmann 方程式によつて記述される。
今、気体は一種類の粒子から成るとし、粒子の位置を $x=(x_1, x_2, x_3) \in \mathbb{R}^3$, 速度を $\xi=(\xi_1, \xi_2, \xi_3) \in \mathbb{R}^3$, 粒子密度を $u(t, x, \xi)$ (t は時刻, ≥ 0) で表わすこととすれば、Boltzmann 方程式は

$$(1) \quad \frac{\partial u}{\partial t} = - \sum_{i=1}^3 \xi_i \frac{\partial u}{\partial x_i} + Q[u].$$

但し外力(重力 etc.) は既しと仮定した。 $Q[u]$ は衝突項であり、

$$(2) \quad Q[u] = \iint_{\mathbb{R}^3 \times S^2} k(\xi, \xi', \omega) \{ u(\xi_1) u(\xi'_1) - u(\xi) u(\xi') \} d\xi' d\omega,$$

ここに $\omega \in S^2$ は衝突角 θ を表し、 ξ, ξ' は共に ξ, ξ', ω の関数で、速度 ξ の粒子と ξ' の粒子が衝突角 θ で衝突した後のそれぞれの粒子の速度を表わし、 $k(\xi, \xi', \omega)$ は粒子の相互作用ポテンシャルにより定まる関数である。又 $u(\xi) = u(t, x, \xi)$

等である。

粒子密度の空間分布が一様と仮定すれば, Eq.(1) で右辺が一定, $-\sum \xi_i \frac{\partial u}{\partial x_i}$ は落着きか, この場合の Eq.(1) に対する初期値問題の大域解の存在は, 様々なポテンシャルに対し証明される。 [1] [2] [3]

$t=0$ の空間変数を含む場合に対し t は局所解の存在しかわかるといえない [4] 同。 $\xi = \xi', \dots = \xi'$ は, Eq.(2) の衝突項を少し特殊化 (一般化?) して

$$(3) \quad Q[u] = \iiint R(\xi, \xi'; \xi_1, \xi'_1) u(\xi_1) u(\xi'_1) d\xi'_1 d\xi_1 d\xi'_1 -$$

$$- \iiint R(\xi_1, \xi'_1; \xi, \xi') u(\xi) u(\xi') d\xi' d\xi_1 d\xi'_1$$

に対し, $\underbrace{Eq.(1)}_{\text{Eq.(1)}}$ の大域解が存在するための k に対する 1 つの十分条件を与えよう。(残念だが現実の気体には適用できないうちがあるが.....) 物理的には非負解の少と考える方が十分である。

§2. ある種の非線型発展方程式

まず問題を少し抽象化して, 以下のような発展方程式を考えよう。 X は単位元 $e \in X$ を持つ Banach ring とし, $\|\cdot\|$ は X のノルムとする。さらに X は内錐体 K を持つとし, X に半順序 \leq を導入する。 ($u \leq v \Leftrightarrow v-u \in K$)。 K は次の性質を持つとする: $e \in K$, $u, v \in K$ ならば $uv \in K$, $0 \leq u \leq v$ ならば $\|u\| \leq \|v\|$ 。

$u \in K$ ならば $u \leq \|u\|e$.

最後に $c \in$ 正定数と $L \geq 2$,

$$K_c = \{u \in K; \|u\| \leq c\} = \{u \in X; 0 \leq u \leq ce\}$$

を定義する。 K_c は閉集合である。

次の条件を満す作用素 A 及び $Q \in$ 考える。

条件[A]. A は定義域 $\mathcal{D}(A) \subseteq X$, $\mathcal{R}(A) \subseteq X$ なる線型作用素で、

[A-1] X 上の強連続縮小半群 $E(t) = e^{tA}$ を生成する,

[A-2] $E(t)K \subseteq K$, $t \geq 0$.

条件[Q]. Q は非線型作用素である。

$$Q[u] = Q_1[u] - u Q_2[u]$$

なる形を採るとする。但し Q_i ($i=1, 2$) は $\mathcal{D}(Q_i) = X$,

$\mathcal{R}(Q_i) \subseteq X$ なる (非線型又は線型) 作用素で、かつ

[Q-1] 局所 Lipschitz 連続である; $\forall u, v \in X$ に対し

$$\|Q_i[u] - Q_i[v]\| \leq q_i(\|u\|, \|v\|) \|u - v\| \quad (i=1, 2)$$

但し $q_i(x_1, x_2)$ は $\mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$ なる写像で、 \mathbb{R}^2 の有界集合を \mathbb{R} の有界集合に写す,

[Q-2] $Q_i[K] \subseteq K$, ($i=1, 2$),

[Q-3] 次の条件を満す正定数 C と (非線型) 作用素 S が存在する; S は局所 Lipschitz 連続で、

$S[K] \subseteq K$, $\forall u \in K_c$ に対し

$$Q[u] \leq (ce - u)S[u].$$

さき $Q(A)$ で定義した作用素 $A+Q$ に対する発展方程式

$$(4) \quad \begin{cases} \frac{du}{dt} = Au + Q[u] \\ u|_{t=0} = u_0 \end{cases}$$

を考へる。これは簡単のため (4) から導かれる積分方程式

$$(5) \quad u(t) = E(t)u_0 + \int_0^t E(t-t')Q[u(t')]dt', \quad t \geq 0,$$

にのみ考へる。

定理 1. 条件 [A], [Q] の下で, 任意の初期値 $u_0 \in K_c$ に対し, $u \in C_t([0, \infty); K_c)$ には (5) の解 $u = u(t)$ が唯一存在する。

証明には次の逐次近似法を用いる。

$$(6) \quad \begin{cases} u^n(t) = E(t)u_0 + \int_0^t E(t-t') \{ R_1[u^{n-1}(t')] - u^n(t') R_2[u^{n-1}(t')] \} dt' \\ u^0(t) = 0 \end{cases} \quad n = 1, 2, 3, \dots,$$

値し

$$R_1[u] = Q_1[u] + uS[u], \quad R_2[u] = Q_2[u] + S[u].$$

$R_1[u] - uR_2[u] = Q[u]$ であるから、(6)は(5)の近似法と等しい。
 $\lambda = 3$ の (6) は $u^n = 0$ の解である、

$$(7) \quad u^n = H[u^{n-1}], \quad n \geq 1, \quad u^0 = 0,$$

$$(8) \quad H[u] \equiv U(t, 0; u)u_0 + \int_0^t U(t, s; u)R_1[u(s)]ds$$

である。 $U(t, s; u)$ は X 上の非線型作用素で、積分方程式

$$(9) \quad U(t, s; u) = E(t-s) - \int_s^t E(t-t')R_2[u(t')]U(t', s; u)dt',$$

$t \geq s \geq 0$

(一意)

の解である。但し $u \in C_t^0([0, \infty); X)$ は与えられた関数、右辺の $R_2[u(t')]$ は乗法作用素と考へる。(6) \Leftrightarrow (7) は明らかである。
 (9)の代りに方程式

$$(10) \quad w(t, s) = f(t, s) - \int_s^t E(t-t')R_2[u(t')]w(t', s)dt', \quad t \geq s \geq 0,$$

を考へる。 $f(t, s) = E(t-s)u_0$ ならば $w(t, s) = U(t, s; u)u_0$ 。

補題 1. $u(t) \in K$ ($t \geq 0$) ならば $U(t, s; u)K \subseteq K$ かつ

$$\|U(t, s; u)\| \leq 1 \quad \text{である。} \quad (t \geq s \geq 0).$$

証明. $\alpha = \sup_{0 \leq t \leq T} \|R_2[u(t)]\|$, $E_\alpha(t) = e^{-\alpha t} e^{tA}$ とおく。

(10)の両辺に $E_\alpha(t-t')$ を施し t に関し $[s, t]$ で積分す

る。 $E_\alpha(t-t')E(t-t') = e^{\alpha(t-t')}E_\alpha(t-t')$ であるから

$$\int_s^{t_1} E_\alpha(t_1-t) w(t,s) dt = \int_s^{t_1} E_\alpha(t_1-t) f(t,s) dt - \frac{1}{\alpha} \int_s^{t_1} E(t-t') R_2 [u(t')] w(t',s) dt' \\ - \frac{1}{\alpha} \int_s^{t_1} E_\alpha(t-t') R_2 [u(t')] w(t',s) dt'$$

これと(10)を合わせると結局

$$(11) \quad w(t,s) = f(t,s) - \alpha \int_s^t E_\alpha(t-t') f(t',s) dt' + \\ + \int_s^t E_\alpha(t-t') \{ \alpha e - R_2 [u(t')] \} w(t',s) dt'$$

を得る。 \Rightarrow $f(t,s) = e^{(t-s)A} u_0$ とおくと, $u_0 \in K$ ならば,

$$f(t,s) - \alpha \int_s^t E_\alpha(t-t') f(t',s) dt' = E(t-s) u_0 - \alpha \int_s^t e^{\alpha(t-t')} dt' E(t-s) u_0 = \\ = E_\alpha(t-s) u_0 \in K$$

一方, K の性質により $0 \leq R_2 [u(t')] \leq \|R_2 [u(t')]\| e \leq \alpha e$, よって $\alpha e - R_2 [u(t')] \in K$, $0 \leq t' \leq T$, よって (11) の解は Neumann 級数で表わすことができる。よって右項は eK , K は閉集合であるから, 結局 $w(t,s) = U(t,s; u) u_0 \in K$, $0 \leq s \leq t \leq T$, 又(10)から $\sqrt{\text{直ちに}}$ $0 \leq w(t,s) \leq f(t,s) = E(t-s) u_0$ が得られるから, K の性質により, $\|w(t,s)\| \leq \|E(t-s) u_0\| \leq \|u_0\|$, \Rightarrow (A-1) を用いた。よって $0 \leq s \leq t \leq T$ で補題が成り立つから, 空は任意であるから補題は証明された。

補題 2. $f(t,s) = e - E(t)e$ に対する (10) の解 $w(t,s)$ は K に属

可 ≥ 0 ($t \geq s \geq 0$)

証明.
$$f(t, s) - \alpha \int_s^t E_\alpha(t-s') f(s', s) ds' = e^{-E(t)} e - \alpha \int_s^t E_\alpha(t-t') e dt' + \alpha \int_s^t e^{-\alpha(t-s')} ds' E(t) e$$

$\leq 3e$, $0 \leq E(t)e \leq \|E(t)\| e \leq e$ 上式右辺中3項に代入し, $\alpha \int_s^t e^{-\alpha(t-t')} dt' = 1 - e^{-\alpha(t-s)}$ を用いると,

$$f(t, s) - \alpha \int_s^t E_\alpha(t-t') f(s', s) dt' \geq e^{-\alpha(t-s)} (e - E(t)e) \geq 0$$

よって (11) の右辺の source term は $e \in K$ である。残りは補題1の証明と同じである。

よって (8) の定義における作用素 H を考へる。

補題3. $u_0 \in K_C, u(t) \in K_C \Rightarrow H[u] \in K_C$

証明. [Q-3] より

$$H[u] \leq U(t, 0; u) u_0 + \int_0^t U(t, s; u) [Q_2[u(s)] u(s) + C[u(s)]] ds$$

$u(t) \in K_C$, かつ $0 \leq u(t) \leq Ce$ より,

$$H[u] \leq U(t, 0; u) u_0 + C \int_0^t U(t, s; u) R_2[u(s)] ds$$

一方 (9) の両辺を $R_2[u(s)]$ に施したものを s に関する $[0, t]$ で積分すると, 積分順序の交換により

$$\begin{aligned} \int_0^t U(t, s; u) R_2[u(s)] ds &= \int_0^t E(t-s) R_2[u(s)] ds - \int_0^t E(t-s) R_2[u(s)] \times \\ &\quad \times \int_0^s U(s, s'; u) R_2[u(s')] ds' \end{aligned}$$

即ち $v(t) = e - \int_0^t U(t,s;u) R_2[u(s)] ds$ とおけば

$$v(t) = e - \int_0^t E(t-t') R_2[u(t')] v(t') dt'$$

を得る。一方 $s=0$, $f(t,s) = E(t)e$ とし (10) の解は $U(t,0;u)e$ と
与えられるから、補題 2 により $v(t) \geq U(t,0,u)e$ を得る。
よって

$$H[u] \leq U(t,0;u)u_0 + e(e - U(t,0,u)e) \leq ce$$

よって $u_0 \in K_c$ と補題 1 を用いた。又 $H[u] \geq 0$ は (P) と補題
1 から得られるから補題の証明終り。

[定理 1 の証明] (7) により $u^0 = 0 \in K_c$ だから、補題 3 から

より $n \geq 0$ に対し $u^n \in K_c$ がわかる。これは R_2 の局所
Lipschitz 性より、 $u_n \in C_t^0([0, \infty); K_c)$ と、任意の t の有限区間 I
- 係に

$$u_n(t) \rightarrow \exists u(t) \quad (n \rightarrow \infty) \text{ in } X$$

と仮定せよ。通常議論から従う。 $u(t)$ は (5) $\Leftrightarrow u = H[u]$ の
唯一つの解であることがわかる。 K_c の閉性より $u(t) \in K_c$ 。(証)

§ 3. Boltzmann 型方程式

$Q[u]$ が (3) で与えられる方程式 (1) を考えよう。少し一般
化して、 n 次元空間で考えよと仮定する。 $x \in \mathbb{R}^n$, $\xi \in \mathbb{R}^n$ 。今の
目的には $X = \mathcal{B}^0(\mathbb{R}^{2n})$, $\|u\| = \sup_{(x,\xi) \in \mathbb{R}^{2n}} |u(x,\xi)|$, $K = \mathcal{B}_+^0(\mathbb{R}^{2n}) =$

$= \{u(x, \xi) \in \mathcal{B}^0(\mathbb{R}^{2n}); u(x, \xi) \geq 0 \text{ in } \mathbb{R}^{2n}\}$ ととればよい。明らかに $e = e(x, \xi) \equiv 1$ で、 $u \leq v$ は \mathbb{R}^{2n} のすべての点での $u(x, \xi) \leq v(x, \xi)$ を意味し、 K に対する §2 の条件はすべて満たされる。

作用素 A は今の場合

$$\begin{cases} Q(A) = \{u \in \mathcal{B}^0(\mathbb{R}^{2n}); \sum_{i=1}^n \xi_i u_{x_i}(x, \xi) \in \mathcal{B}^0(\mathbb{R}^{2n})\} \\ (Au)(x, \xi) = - \sum_{i=1}^n \xi_i \frac{\partial u(x, \xi)}{\partial x_i} \end{cases}$$

である。容易に

$$E(t)u = e^{tA} u = u(x-t\xi, \xi)$$

であることがわかり、条件 [A] は満たされる。

作用素 Q については、条件 [Q-1] は (3) から

$$[K-1] \begin{cases} \iiint |R(\xi, \xi'; \xi_1, \xi'_1)| d\xi' d\xi_1 d\xi'_1 \leq \exists k_0 < +\infty \\ \iiint |R(\xi_1, \xi'_1; \xi, \xi')| d\xi' d\xi_1 d\xi'_1 \leq \exists R_1 < +\infty \end{cases}$$

が満たされる。 k_0, R_1 は ξ に依らずに定数。 [Q-2] は

$$[K-2] \quad R(\xi, \xi'; \xi_1, \xi'_1) \geq 0 \quad \text{in } \mathbb{R}^{4n}$$

が満たされる。 [Q-3] は [K-1] [K-2] の他に

$$[K-3] \quad \iint R(\xi, \xi_1; \xi', \xi'_1) d\xi_1 d\xi'_1 \leq \iint R(\xi_1, \xi'_1; \xi, \xi') d\xi_1 d\xi'_1, \quad \forall \xi, \xi' \in \mathbb{R}^n$$

が成り立つことが満たされる。以下この証明

$$Q[u] = \iiint R(\xi, \xi'; \xi_1, \xi'_1) u(\xi_1) \{u(\xi'_1) - u(\xi)\} d\xi' d\xi_1 d\xi'_1 +$$

$$+ \int \left\{ \iint \{ k(\xi, \xi_1; \xi', \xi'_1) - k(\xi_1, \xi'_1; \xi, \xi') \} d\xi_1 d\xi'_1 u(\xi') u(\xi) d\xi' \right.$$

であるから, $u \in K_c = \{ u \in \mathcal{B}^0; 0 \leq u(x, \xi) \leq c, \forall x, \xi \in \mathbb{R}^n \}$ とすれば [k-2] [k-3] より上式の^{右辺}最後の項は落ち, 中央項の $\{ \}$ の $u(\xi_1)$ は c で置き代える = とかできず,

$$Q[u] \leq (c - u(\xi)) \iiint k(\xi, \xi'; \xi_1, \xi'_1) u(\xi_1) d\xi' d\xi'_1 d\xi_1$$

最後の積分作用素が $S[u]$ である。よって定理1から直ちに

定理2. 条件 [k-1], [k-2], [k-3] の下で, 方程式 (1) に対応する⁽³⁾種分方程式 (5) は任意の初期値 $u_0 \in \mathcal{B}_+^0(\mathbb{R}^{2n})$ に対し唯一つの解 $u(t) \in C_t^0([0, \infty); \mathcal{B}_+^0(\mathbb{R}^{2n}))$ を持つ。さらに $\|u(t)\| \leq \|u_0\|$ である。

今の場合 $c = \|u_0\|$ ととればよいことは明らかである。

外力がある場合や, 反射壁や吸収壁を持つ容器の中にある気体について $\| \cdot \|$ も定理2は成り立つ。又 $A = -\Delta$ についても同様である。いずれの場合も条件 [A] が成り立つ $\| \cdot \|$ である。

条件 [k-3] は, ξ が離散的な場合の山口-三村 [6] の名水の拡張である。

参考文献

- [1] Carleman, I.; "Problemes Mathematiques dans la Theorie
Cinetiques des Gaz." Uppsala 1959.
- [2] Morgenstern, D.; J. Rational Mech. Anal., 4, 533-555 (1955).
- [3] Arkeryd, L.; Arch. Rat. Mech. Anal. 45, 1-34 (1972).
- [4] Grad, H.; Proc. Amer. Math. Soc. Symposium on Applications
of Partial Differential Equations, New York, April, 154-182 (1964).
- [5] Glikson, A.; Arch. Rat. Mech. Anal. 45, 35-46 (1972).
- [6] Mimura, M.; 本講究録。