

## 無限階擬微分作用素の逆の構成について

近畿大理工 青木貴史 (AOKI Takashi)

擬微分作用素はその表象が表象として可逆のとき、すなわち表象の函数としての逆数がまた表象となるとき可逆となる。この主張が無限階の場合も込めて成り立つことは[3]で示されたが、その論法は次のようなものであった。表象  $P(x, \xi)$  が表象として可逆とすると  $P(x, \xi) = \exp p(x, \xi)$  の形に記述することにまず注意する。そしてこのような形の表象をもつ作用素  $: \exp p(x, \xi) :$  はある作用素  $: q(x, \xi) :$  の指数函数  $\exp : q(x, \xi) :$  の形にかけるとを示す。すなわち  $: P(x, \xi) : = : \exp p(x, \xi) :$  の逆は  $\exp(-: q(x, \xi) :)$  として  $T_2 T_2^{-1}$  に得られる。

上の論法自体は簡単であるが具体的に逆の表象を計算するために  $q$  の構成および  $\exp(-: q :)$  の表象の計算という二段構えが必要ではじめの敬項を求めようとするだけでもかなり面倒である。そこでこの小論では形式表象に対する指数法則 ([3], Théorème 2.1) を用いて直接、少しでも簡単に具体的計算ができるような形で逆を構成することについての1つ。

以下の用語・記号等のうち説明のないものについては [1], [2] を参照されたい。

1. 形式表象に対する指数法則.  $X \subset \mathbb{C}^n$  を開集合,  $x^* \in T^*X = T^*X - T_x^*X$  の点とする.  $p = p(t; x, \xi) = \sum_{j=0}^{\infty} t^j p_j(x, \xi)$ ,  $q = q(t; x, \xi) = \sum_{j=0}^{\infty} t^j q_j(x, \xi)$  は  $x^*$  のある錐近傍で定義された 1-0 階の形式表象とする.  $(x^*, x^*) \in T^*X \times T^*X$  の近傍で定義された形式表象の列  $\{w_k\}$  ( $k=0, 1, 2, \dots$ ) は次により定める.

$$(1.1) \quad w_0 = p(t; x, \xi) + q(t; y, \eta),$$

$$(1.2) \quad w_{k+1} = \frac{t}{k+1} \left( \partial_{\xi} \cdot \partial_y w_k + \sum_{\nu=0}^k \partial_{\xi} w_{\nu} \cdot \partial_y w_{k-\nu} \right).$$

このとき

$$(1.3) \quad r = \sum_{k=0}^{\infty} w_k(t; x, x, \xi, \xi)$$

とおくと

定理 1  $r$  は  $x^*$  の近傍で定義された 1-0 階の形式表象で  $\mathbb{C} \times \mathbb{R} / \mathbb{C} \times x^*$  において  $:\exp p :: \exp q := :\exp r:$  が成り立つ.

この定理の証明のうち形式的部分はむしろ簡単に Leibniz の法則により作用素の積を

$$:\exp p :: \exp q := :\exp(t_2 t \partial_{\xi} \partial_y) \exp\{p(t; x, \xi) + q(t; y, \eta)\} \Big|_{\substack{t_2=1 \\ y=x \\ \eta=\xi}}$$

と置き  $\Pi = \exp(t_2 t \partial_{\xi} \partial_y) \exp\{p(t; x, \xi) + q(t; y, \eta)\}$  とおくと

$\Pi$  は形式的微分方程式  $\partial_{t_2} \Pi = t \partial_{\xi} \cdot \partial_y \Pi$ ,  $\Pi|_{t_2=0} = \exp(p+q)$

の一意解となる.  $\tau = z^{-1} \Pi = \exp\left(\sum_{k=0}^{\infty} t_2^k w_k\right)$  の形と仮定すると

$\Pi$  がこの方程式をみたすことと (1.1), (1.2) が同値であることを示す  
 ために, 形式的に  $\exp p := \exp q := \exp \sum_{k=0}^{\infty} w_k := \exp r$  が  
 成り立つことが示された.

$r$  の評価を得るにはもう少し詳しく  $w_k$  のつくり方を見る必要が  
 ある. その為にはあらかじめ  $p, q$  の評価を書いておく.  $p, q$   
 は  $x^*$  の錐的近傍  $\tilde{\Omega}$  で定義されているとする.  $\Omega = U \times \Gamma$

( $U \subset X$  開集合,  $\Gamma \subset \mathbb{C}^n$  開錐) なる形の  $x^*$  の近傍  $\tilde{\Omega}$  として

とりとる. このとき  $0 < A_0 < 1$  なる定数  $A_0$  と正定数  $d_0$

および  $\Gamma$  上で定義された正値函数  $\Lambda_0$  を  $\lim_{|\xi| \rightarrow \infty} \Lambda_0(\xi)/|\xi| = 0$  なる

もの存在して各  $j$  について

$$(1.4) \quad |p_j(x, \xi)| \leq A_0^j \Lambda_0(\xi)$$

$$(1.5) \quad |q_j(x, \xi)| \leq A_0^j \Lambda_0(\xi)$$

が成り立つもの  $(x, \xi) \in \Omega \cap \{|\xi| \geq (j+1)d_0\}$  について成り立つ.

さて,  $\{w_{j,k}^{(l)}\}$  ( $0 \leq l \leq k \leq j$ ) を次に示す天下りに定めよう.

$$(1.6) \quad w_{j,0}^{(0)} = p_j(x, \xi) + q_j(y, \eta),$$

$$(1.7) \quad w_{j,k+1}^{(l)} = \frac{1}{k+1} (\partial_{\xi} \cdot \partial_y w_{j-1,k}^{(l)} + \sum_{\mu=0}^{j-k-1} \sum_{\ell_1=0}^{\ell-1} \sum_{\nu=\ell_1}^{k-l+\ell_1+1} \partial_{\xi} w_{\nu+\mu,\nu}^{(\ell_1)} \cdot \partial_y w_{j-\nu-\mu-1,k-\nu}^{(\ell-l_1-1)}).$$

$T = T(j, k, l)$  が  $0 \leq l \leq k \leq j$  をみたすとき  $w_{j,k}^{(l)} = 0$  と

約束する. このとき  $w_k = \sum_{j=k}^{\infty} t^j \sum_{\ell=0}^k w_{j,k}^{(\ell)}$  が成り立つ (こ

うなるように定めた).  $w_{j,k}^{(l)}$  の評価は次のようである.

補題 2 ある定数  $B > 0$  が存在して任意の  $\Omega' \subset \subset \Omega$  に対して

$$(1.8) \quad |w_{jk}^{(l)}(x, y, \xi, \eta)| \leq B^k (k+1)^{k-l} A_0^{j-k} \tilde{\Lambda}_0^{l+1} |\xi|^{-k} \varepsilon^{-2k}$$

かつ  $\Omega'$  の  $j, k, l$  について  $\int_{\Omega' \times \Omega'} |\xi|, |\eta| \geq (j+1)(1-\varepsilon)^{-1} d_0$  である

成り立つ。ただし  $\varepsilon$  は  $|\xi|=1$  上の  $\partial\Omega$  と  $\Omega'$  の距離,  $\tilde{\Lambda}_0 = \Lambda_0(\xi) + \Lambda_0(\eta)$ .

この評価の証明は [2], [3] に参照.

## 2. 逆の構成

定理 1 を用いて逆を構成することにより次の

定理を示すのが目的である.

### 定理 3

$P(x, \xi)$  が  $x^*$  の近傍で定義された表象とすると

$1/P(x, \xi)$  がまた  $x^*$  の近傍で定義された表象となるならば表象

$P(x, \xi)$  により定まる擬微分作用素  $:P(x, \xi):$  は  $\mathcal{S}'_{x^*}$  で可逆である.

仮定よりある 1-0 階の表象  $p(x, \xi)$  があって  $P(x, \xi) = \exp p(x, \xi)$

と書けることにまず注意する. 作用素  $:P(x, \xi): = : \exp p(x, \xi) :$  の

逆を構成しよう. 定理 1 において  $p(t; x, \xi) = p(x, \xi)$ , すなわち

$$p_0(x, \xi) = p(x, \xi), \quad p_1(x, \xi) \equiv p_2(x, \xi) \equiv \dots \equiv 0 \quad \text{とすると}$$

$$: \exp p(x, \xi) :: \exp q(t; x, \xi) := : \exp r(t; x, \xi) :$$

の形となる.  $T=T_0$  以上  $r$  は  $p, q$  から与えられると (1.1) ~ (1.3) により

構成できる. はじめの項を少し具体的に書いてみると次のようになる.

$T=T_0$  以上  $r_k(t; x, \xi) = W_k(t; x, x, \xi, \xi)$  とおき変数は略記する. また,

$T_0$  以下  $T_0$  のために 1 変数の場合にも書く.

$$r_0 = p + q_0 + t q_1 + t^2 q_2 + \dots$$

$$\begin{aligned}
 r_1 &= t \partial_{\xi} p \cdot \partial_x (q_0 + t q_1 + \dots) \\
 &= t \partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_0 + t^2 \partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_1 + \dots, \\
 r_2 &= t^2 \left\{ \frac{1}{2} \partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 (q_0 + t q_1 + \dots) \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x (q_0 + t q_1 + \dots))^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 (q_0 + t q_1 + \dots)) \right\} \\
 &= t^2 \left\{ \frac{1}{2} \partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 q_0 + \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x q_0)^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 q_0) \right\} + \dots;
 \end{aligned}$$

.....

$$r(t; x, \xi) = \sum_{k=0}^{\infty} r_k(t; x, \xi) \quad \text{ゆえに } \varepsilon \text{ の } \varepsilon^k \text{ を加えて } t \text{ の } \varepsilon^k \text{ に}$$

ついて整理すると

$$\begin{aligned}
 r &= p + q_0 \\
 &\quad + t (q_1 + \partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_0) \\
 &\quad + t^2 \left\{ q_2 + \partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_1 + \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 q_0 \right. \\
 &\quad \quad \left. + \partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x q_0)^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 q_0) \right\} \\
 &\quad + \dots
 \end{aligned}$$

とある。  $T=T=1 \dots$  は  $t^3$  以上の項である。  $p, q$  が  $\xi$  と  $x$  により  $T=0$  として

計算し  $t=0$  として  $r=0$  とおくと、  $t$  の係

数は 0 とおいておくと

$$p + q_0 = 0$$

$$q_1 + \partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_0 = 0$$

$$q_2 + \partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_1 + \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 q_0 + \partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x q_0)^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 q_0) = 0$$

.....

とより  $q_j$  は順に決まることになる:

$$q_0 = -p,$$

$$q_1 = -\partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_0$$

$$= \partial_{\xi} p \cdot \partial_x p,$$

$$q_2 = -\partial_{\xi} p \cdot \partial_x q_1 - \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 q_0 + \partial_{\xi}^2 p (\partial_x q_0)^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \partial_x^2 q_0)$$

$$= -\partial_{\xi} p \cdot \partial_{\xi} \partial_x p \cdot \partial_x p - (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 p$$

$$+ \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \partial_x^2 p - \partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x p)^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 p)$$

$$= \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 p - \partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x p)^2 - (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 p)$$

$$- \partial_{\xi} p \cdot \partial_{\xi} \partial_x p \cdot \partial_x p,$$

.....

$\gamma$  の  $t^j$  の係数は必ず  $q_j + (p \text{ と } q_0, \dots, q_{j-1} \text{ できる項})$  の形を  
 しているから  $j \geq 3$  の場合も順に  $q_j$  は決まることに注意. さて問題  
 はこのようにして得られた  $q_j$  からつくった  $q(t; x, \xi) = \sum_{j=0}^{\infty} t^j q_j(x, \xi)$   
 が形式表象になっているかどうかであるが, もし仮定をなすと補題  
 2 の評価を用いて矛盾が出ることを示せる. 従って  $:p: = : \exp p :$   
 の右逆が得られた. 同様に左逆もつくれ, このとき両者は一致する. 具  
 体的に数項だけ

$$(:p:)^{-1} = (: \exp p :)^{-1}$$

$$= : \exp (-p + \partial_{\xi} p \cdot \partial_x p - \frac{1}{2} (\partial_{\xi}^2 p \cdot (\partial_x p)^2 + (\partial_{\xi} p)^2 \cdot \partial_x^2 p)$$

$$- \partial_{\xi} p \cdot \partial_{\xi} \partial_x p \cdot \partial_x p + \frac{1}{2} \partial_{\xi}^2 p \cdot \partial_x^2 p + \dots) :.$$

ただし形式表象の和の順序を示すパラメータは略して書いた。

### 文 献

- [1] 青木貴史, 無限階擬微分作用素の表象理論,  
数理研講究録 468 (1982), 1~65.
- [2] ———, Calcul exponentiel des opérateurs micro-  
différentiels d'ordre infini, I. Ann. Inst. Fourier,  
Grenoble, 33-4 (1983), 227-250.
- [3] ———, Calcul exponentiel des opérateurs micro-  
différentiels d'ordre infini, II, à paraître.