

sine-Gordon 型非線型微分方程式の準周期解について

阪大 理 伊達悦朗

1. このノートでは、主として、次の二つの方程式

(1) sine-Gordon 方程式

$$u_{\xi\eta} + \sin u = 0, \quad u = u(\xi, \eta),$$

(2) Pohlmeyer, Lund-Regge の system の方程式

$$u_{\xi\eta} - \frac{v_3 v_4 \sin(\frac{u}{2})}{2 \cos^3(\frac{u}{2})} + \sin u = 0, \quad u = u(\xi, \eta), \quad v = v(\xi, \eta)$$

$$v_{\xi\eta} + \frac{u_3 v_2 + u_2 v_3}{\sin u} = 0$$

の準周期解について考える。

これらの二つの方程式はいずれも、パラメータを含む線型微分方程式系の可積分条件として表わされ、その線型作用素の散乱理論を用いることにより、多重ソリトン解、保存則等が求められている。(散乱の逆問題の方法)。これらの方程式の、散乱の逆問題の方法の立場から見た背景等については [ ] で若干述べた。

準周期解に関する結果としては、方程式 (1) については、Kozel-Kotlyarov [9], Its [8], McKean [10], Cherednik [2.3] があり、方程式 (2) については [6] で述べた。

ここでは、次の点について述べる。

(A) 方程式 (2) において、 $\nu = \text{定数}$  の場合、方程式 (2) は方程式 (1) に帰着するが、この事情は、準周期解のクラスでは、超楕円曲線の、ある fixed point free involution に対応していること。

(B) 方程式 (1) に関する Kozel-Kotlyarov, Its, McKean のいずれの結果においても、リーマン面上の二価関数が現われているが、この事実の解釈を (A) で述べた fixed point free involution と関連づけて示すこと。

(C) これは、より一般的な性格を持った問題であるが、リーマン面から出発して準周期解を構成する場合、得られる解は、一般には複素数値であるが、これを実数値にするためには、リーマン面にどのような制限を示さなければならないか。

2. (A), (B) に対する説明を示える前に、まず、方程式 (1) の準周期解について得られている結果のうち、今の問題に係わりある部分を紹介する。

方程式 (1) は、パラメータ  $\zeta$  を含む線型微分方程式系

$$i\Psi_\zeta + \frac{u_\zeta}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \Psi + \frac{\zeta}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \Psi = 0,$$

(3)

$$i\Psi_\zeta + \frac{1}{2\zeta} \begin{pmatrix} 0 & e^{i4} \\ e^{-i4} & 0 \end{pmatrix} \Psi = 0$$

が可積分条件である。([1], [17])

a) Kozel-Kotlyarov は、この線型方程式を用いて、 $w^2 + a \zeta \prod_{j=1}^{2g} (z - z_j) = 0$  の形の超楕円曲線のリーマン面上の theta 関数で表わされる方程式 (1) の解のクラスがあることを示した。その際、パラメータ  $\zeta$  は、このリーマン面上の有理型関数  $z$  と  $\zeta = \sqrt{z}$  なる関係にあった。

b) Itsk は  $w^2 = z \prod_{j=1}^{2g} (z - z_j)$  の形の超楕円曲線のリーマン面上の  $P$ -ヘルミット性を用いて、(3) の形の線型方程式の同時解  $\Psi = {}^t(\Psi_1, \Psi_2)$ ,  $\Psi = \Psi(z, \zeta, P)$ ,  $P \in R$  を構成した。このことにより、方程式 (1) の準周期解を構成した。その際、 $\Psi_2$  は  $R$  上の面  $\zeta = \sqrt{z}$  なる関係があった。

c) McKean は  $u$  が  $x$  に関して周期的な場合に ( $x = \zeta - \eta$ ,  $t = \zeta + \eta$ )、線型作用素 (これは (3) に現れている線型作用素と同一)

$$L = \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \frac{d}{dx} + \frac{i}{4} (u_x + u_t) \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{16\zeta} \begin{pmatrix} e^{i4} & 0 \\ 0 & e^{-i4} \end{pmatrix}$$

の固有値問題  $Lf = \zeta f$  を考察して、二価性に言及してゐる。

次に方程式 (2) の準周期解の構成の概略を述べる。詳細は [6] に述べる。

方程式 (2) は、パラメータ  $\lambda$  を含む、線型微分方程式系

$$i \Phi_{\zeta} + \begin{pmatrix} 0 & \bar{a} \\ a & 0 \end{pmatrix} \Phi + \frac{\lambda}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \Phi = 0$$

$$(4) \quad i \Phi_{\zeta} + \frac{1}{2\lambda} \begin{pmatrix} \omega u & -e^{-i\omega} \sin u \\ -e^{i\omega} \sin u & -\omega u \end{pmatrix} \Phi = 0$$

$$a = \frac{i(e^{i\omega} \sin u)_{\zeta}}{2 \cos u}, \quad \omega_{\zeta} = \frac{v_{\zeta} \omega u}{2 \cos^2(\frac{u}{2})}, \quad \omega_{\nu} = \frac{v_{\nu}}{2 \cos^2(\frac{u}{2})}$$

が可積分条件である。([11])

この形の線型方程式の同時解となるべき関数をアベル積分論を用いて構成する。

$R$  は、超楕円曲線  $\mu^2 + a \prod_{j=1}^{2g+2} (\lambda - \lambda_j) = 0$ ,  $\lambda_j \neq \lambda_k$  ( $j \neq k$ ),  $\lambda_j \neq 0$  のリーマン面 (種数  $= g$ ) とする。  $P_j$  (resp.  $Q_j$ ),  $j=1, 2$  は  $R$  上の点で、  $R$  上の有理型関数  $\lambda$  による  $\mathbb{P}^1$  の image が  $\infty$  (resp.  $0$ ) となる点とする。点  $P_j$  (resp.  $Q_j$ ) をそれぞれ local parameter として  $\lambda^{-1}$  (resp.  $\lambda$ ) とする。  $\delta$  は  $R$  上の次数  $g+1$  の正因子で  $l(\delta - P_j) = 1$ ,  $j=1, 2$  なるものとする。

このとき、次の性質を持つ関数  $\Phi_j(z, \nu, \mathbb{P})$ ,  $j=1, 2$ ,  $(z, \nu) \in U$ , ( $U$  は  $0 \in \mathbb{R}^2$  のある近傍),  $\mathbb{P} \in R$  を一意的に構成できる。

i)  $\Phi_j$  は  $R - \{P_1, P_2, Q_1, Q_2\}$  で ( $P \in R$  の関数と  $\lambda$ ) 有理型

で、その極因子は  $\delta$ ,

ii)  $P_k$  の近傍で  $\Phi_j \exp(-\frac{ia_k \lambda \xi}{2})$ ,  $a_1 = 1, a_2 = -1$ , は正則かつ

$$(\Phi_j \exp(-\frac{ia_k \lambda \xi}{2}))(P_k) = \delta_{jk},$$

$Q_k$  の近傍で  $\Phi_j \exp(-\frac{ia_k \eta}{2\lambda})$  は正則。

このような性質を持つ関数の構成は、 $R$  上の両子種  $\wedge$  Jacobi の逆問題を解くことに帰着する。 $\Phi_j$  は  $R$  上の  $\mathcal{F}$ -ヘルミット積分の theta 関数を用いて表示できる。

$P_j, Q_j$  の近傍に於ける、 $\frac{\partial \Phi}{\partial \xi}, \frac{\partial \Phi}{\partial \eta}$ ,  $\Phi = {}^t(\Phi_1, \Phi_2)$  の振舞いを探ることにより、 $\Phi$  が次の方程式を満たすことがわかった。

$$i\Phi_3 + \begin{pmatrix} 0 & -\alpha_{12} \\ \alpha_{21} & 0 \end{pmatrix} \Phi + \frac{\lambda}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \Phi = 0,$$

(5)

$$i\Phi_2 + \frac{1}{2\lambda(\beta_{11}\beta_{22} - \beta_{12}\beta_{21})} \begin{pmatrix} \beta_{11}\beta_{22} + \beta_{12}\beta_{21} & -2\beta_{11}\beta_{12} \\ 2\beta_{21}\beta_{22} & -\beta_{11}\beta_{22} - \beta_{12}\beta_{21} \end{pmatrix} \Phi = 0,$$

ここで  $\alpha_{jk}$  は  $\Phi_j \exp(-\frac{ia_k \lambda \xi}{2})$  の  $P_k$  での展開の  $\lambda^1$  の係数。

$\beta_{jk}$  は  $\Phi_j \exp(-\frac{ia_k \eta}{2\lambda})$  の  $Q_k$  での展開の定数項である。

(4) と (5) と比較することにより

$$u = \arccos \left( \frac{\beta_{11}\beta_{22} + \beta_{12}\beta_{21}}{\beta_{11}\beta_{22} - \beta_{12}\beta_{21}} \right),$$

$$v = i \log \frac{\beta_{12}}{\beta_{21}} + v_0, \quad v_0 = \text{定数}$$

が方程式 (2) の解であることがわかった。これらの解は、 $\mathbb{R}$  上の theta 関数を用いて表示できる。

3. (A), (B) に対する説明を与える。

そのために、2 後半で、方程式 (2) の準周期解の構成に用いた超楕円曲線  $\Sigma: \mu^2 + a \prod_{i=1}^{2g} (\lambda - \lambda_i)(\lambda + \lambda_i) = 0$ ,  $\lambda_i^2 \neq \lambda_{i+1}^2$  ( $i \neq g$ ),  $\lambda_i \neq 0$  の形のものを特殊化する。(種数 =  $2g - 1$ )

この超楕円曲線には、次の fixed point free involution があつた。  
 $T: (\lambda, \mu) \mapsto (-\lambda, -\mu)$ .

この fixed point free involution の周期行列、アベル積分への作用を考慮に入れ (cf. Rauch-Farkus [12], Fay [7]) 更に因子  $\delta$  を  $T\delta = \delta$  なるように選んでおけば、重なる表示式から、次の関係式を示すことができる。

$$\Phi_1(\xi, \eta, T\xi) = \Phi_2(\xi, \eta, \xi), \quad \alpha_{12} = -\alpha_{21}, \quad \beta_{11} = \beta_{22}, \quad \beta_{12} = \beta_{21}.$$

つまり、この時 2 後半に述べた方法で構成する方程式 (2) の解において  $\nu = \text{定数}$  となる。従つて方程式 (1) の解が得られる。

続いて (B) の説明を与える。  $\Psi_1 = \Phi_1 + \Phi_2$ ,  $\Psi_2 = \Phi_1 - \Phi_2$  とおくと、 $\Psi_1$  は  $T$ -不変、 $\Psi_2$  は  $T$ -反不変である。更に  $\Psi = {}^t(\Psi_1, \Psi_2)$  は方程式

$$i\Phi_3 + \begin{pmatrix} \alpha_{21} & 0 \\ 0 & -\alpha_{21} \end{pmatrix} \Phi + \frac{\lambda}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \Phi = 0,$$

$$i\Phi_4 + \frac{1}{2\lambda} \begin{pmatrix} 0 & \frac{\beta_{11} + \beta_{12}}{\beta_{11} - \beta_{12}} \\ \frac{\beta_{11} - \beta_{12}}{\beta_{11} + \beta_{12}} & 0 \end{pmatrix} \Phi = 0$$

をみたす。

超楕円曲線  $\mu^2 + a \prod_{j=1}^{2g} (\lambda - \lambda_j)(\lambda + \lambda_j) = 0$  の involution  $T$  による quotient は  $w^2 + a z \prod_{j=1}^{2g} (z - \lambda_j^2) = 0$   $z$  projection は  $w = \lambda\mu, z = \lambda^2$  で与えられる。それぞれに対応する  $\mathbb{R} - \mathbb{R}$  上面  $\hat{R}, R$  と  $T$  子と。  $\Phi_1$  は  $R$  上の一価関数で、  $\Phi_2$  は  $R$  上二価関数である。更に、  $\lambda$  は  $R$  上二価である。

ここでは、  $\hat{R}$  から出発して、そのある“好称性”を用いて、方程式 (1) の準周期解を構成したが、 Its a 場合は、  $R$  から出発して、二価性を使って方程式 (1) の解を構成している。

4. (C) について述べたために、まず次の定義から始める。  
symmetric Riemann surface  $(R, \sigma)$  とは、  $\mathbb{C} - \mathbb{R}$  上面  $R$  と  $R$  上 anti-holomorphic involution  $\sigma$  の pair  $a = \sigma$  といい。

この定義は Klein によるものである。

symmetric Riemann surface の性質は Weichold [13] により調べられている。彼の結果をいくつか述べる。

$R_0 \in \sigma$  に関する不動点集合とする。

$R - R_0$  は連結である (このとき  $R/\langle \sigma \rangle$  は non-orientable) が、又は、丁度  $n$  の連結成分からなる (このとき  $R/\langle \sigma \rangle$  は orientable) が  $n$  個ある。

$r \in R_0$  の連結成分の個数とする。

symmetric Riemann surface  $(R, \sigma)$  に対して triple  $(g, r, \varepsilon)$  を対応させる。ここで  $g$  は  $R$  の種数、 $R/\langle \sigma \rangle$  が orientable のときは  $\varepsilon = +$ , non-orientable のときは  $\varepsilon = -$  とおく。

$r$  の範囲は次のように定めている。

$$\varepsilon = + \quad n \text{ のときは } 1 \leq r \leq g+1 \quad \text{で} \quad g-r+1 = \text{偶数}$$

$$\varepsilon = - \quad n \text{ のときは } 0 \leq r \leq g.$$

symmetric Riemann surface  $(R, \sigma)$  が type  $(g, r, \varepsilon)$  であるとは、上の  $n$  のようにして、 $(R, \sigma)$  に対応させた triple が  $(g, r, \varepsilon)$  であるときをいう。

Weichold は更に、各 type に対して、 $H_1(R, \mathbb{Z}) \wedge \sigma$  の作用、period matrix  $(I, \tau)$  の  $\text{Re } \tau$  の決定等を行っているが、ここでは省略する。

一方、Witt [14] は一変数実代数関数体に関する研究に於いて、次のことを示した。

type  $(g, 0, -)$  の symmetric Riemann surface 上には  $f f^\sigma = -1$  なる有理型関数  $f$  が存在する。ここで

$$(f^\sigma)(Z) = \overline{f(\sigma Z)}.$$

彼 a 証明  $\Sigma$  すれば、 $f$  a degree (= 極 a 個数) は  $g+1$  に  $\geq$  なることわかった。

これら a 結果  $\Sigma$  用いることにより、方程式 (2) a 解  $\Sigma$  実数値に  $\exists$  するには、 $\mu^2 + \prod_{j=1}^{g+1} (\lambda^2 + a_j \lambda + b_j) = 0$ ,  $a_j, b_j \in \mathbb{R}$ ,  $a_j^2 < 4b_j$  (type (g, 0, -),  $\sigma: (\lambda, \mu) \mapsto (\lambda, \bar{\mu})$ ) a 形 a 超楕円曲線  $\Sigma$  と  $\Sigma$  すればよく、方程式 (1) a 解  $\Sigma$  実数値に  $\exists$  するには

$$\mu^2 + \prod_{j=1}^g (\lambda^2 + a_j \lambda + b_j) (\lambda^2 - a_j \lambda + b_j) = 0, \quad a_j, b_j \in \mathbb{R}, \quad a_j^2 < 4b_j$$

(type (2g-1, 0, -),  $\sigma: (\lambda, \mu) \mapsto (\lambda, \bar{\mu})$ ) a 形 a 超楕円曲線  $\Sigma$  と  $\Sigma$  すればよいことわかった。

5. 3, 4 を述べたこと  $\Sigma$  用いければ、[5] を用いて massive Thirring model a 方程式 a 準周期解も構成できる。ただし、その場合には、4 a fixed points  $\Sigma$  も  $\Sigma$  involution  $\Sigma$  用いる。

更に、3, 4 を議論は Zakharov-Mikhailov [15], Zakharov-Shabat [16] が考えている方程式系:

$$\Phi_x = U(\lambda, x, z) \Phi, \quad \Phi_y = V(\lambda, x, z) \Phi, \quad \Phi_z = \Phi(\lambda, x, z), \quad \Phi, U, V: N \times N \text{ 行列},$$

$U, V$  は  $\lambda, x, z$  a 有理関数で、その極は  $(x, z)$  に依らない、という形 a 線型方程式 a 可積分条件として表わされる、 $U, V$  a 或るに関する非線型方程式系、a 準周期解 a 構

成を考えた場合にも、重要であると思われる。(Zakharov-Mikhailov, Zakharov-Shabat の意味での "reduction"), Cherednik [4] も同様の問題を扱っているが、 $\sigma$  の  $1-t$  の  $\sigma$  で述べた "reduction", あるいは  $4$  で述べた symmetric Riemann surface には言及していない。

## References

- [1] M. J. Ablowitz, D. J. Kaup, A. C. Newell and H. Segur.  
Phys. Rev. Lett., 30, 1262-1264 (1973)
- [2] I. V. Cherednik. Funct. Anal. Appl., 12 (3), 45-54 (1978) (Russian)
- [3] ————, ————, 13 (1), 81-82 (1979) (Russian)
- [4] ————. Dokl. Akad. Nauk USSR, 246(3), 575-578 (1979)  
(Russian)
- [5] E. Date. Prog. Theor. Phys., 59, 265-273 (1978)
- [6] ————. 数理論究録 349, 8-31 (1979)
- [7] J. D. Fay. Lect. Note in Math. 352, Springer, 1973
- [8] A. R. Its, preprint
- [9] V. A. Kozel and V. P. Kotlyarov. Dokl. Akad. Nauk UkrSSR.  
Ser. A 10, 878-881 (1976) (Ukrainian)
- [10] H. P. McKean. Helsinki Congress 2'a 講演原稿
- [11] K. Pohlmeyer Commun. math. phys. 46, 207-221 (1976)

- [12] H. E. Rauch and H. M. Farkus : Theta functions with applications to Riemann surfaces, Williams & Wilkins, 1974
- [13] G. Weichold. Zeitschrift f. Math. u. Phys, 28 321-351 (1883)
- [14] E. Witt. J. Reine Angew. Math. 171, 4-11 (1934)
- [15] V. E. Zakharov and A. V. Mikhailov. J. Exp. Theor. Phys. 74, 1953-1973, (1978) (Russian)
- [16] V. E. Zakharov and A. V. Shabat. Funct. Anal. Appl. 13 (3), 13-22 (1979) (Russian)
- [17] V. E. Zakharov, L. A. Takhtadzhian and L. D. Faddeev Soviet Phys. Dokl, 19 824-826 (1974)