

sine-Gordon 型非線型微分方程式の準周期解について

坂大 理 伊達悦朗

1. ここのノートでは、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

$$u_{\xi\eta} - \frac{v_3 v_7 \sin(\frac{u}{2})}{2 \cos^3(\frac{u}{2})} + \sin u = 0, \quad u = u(\xi, \eta), \quad v = v(\xi, \eta)$$

$$v_{\xi\eta} + \frac{u_3 v_2 + u_7 v_3}{\sin u} = 0$$

へ準周期解について考える。

これら二つの方程式はいずれも、パラメーターを含む線型
微分方程式系の可積分条件として表われされ、その線型作用素
へ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、超橿円曲線へ、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、リーマン面上の二極関数が
現われていいが、この事実の解釈を (A) で述べた
fixed point free involution と関連づけて考えること。

(C) これは、より一般的な性格を持つた問題であるが、
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、これ正実数
値にするためには、リーマン面にどのような制限を
元たらよいか。

2. (A), (B)に対する説明をえた前に、まず、方程式
(1)の準周期解について得られていった結果のうち、今問題
に係わりある部分を紹介する。

方程式(1)は、パラメータ ζ を含む線型微分方程式系

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

(3)

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

の可積合条件である。([1], [17])

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

b) It's は $w^2 = z \prod_{j=1}^{2g} (z-z_j)$ の形の超楕円曲線ヘリーマン面 R 上のアーベル積分論を用いて、(3)の形の線型方程式の同時解 $\Psi = \tau(\Psi_1, \Psi_2)$, $\Psi = \Psi(\zeta, u, \bar{u})$, $\bar{u} \in R$ を構成する。すなはちにより、方程式(1)の準周期解を構成した。その際、 Ψ_2 は R 上二重で、 $\zeta = \sqrt{z}$ なる関係がある。

c) McKean は u と x について周期的の場合に ($x = \zeta - \zeta$, $\zeta = \zeta + \pi$)、線型作用素 (これは(3)に現われている線型作用素と同一)

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

の固有値問題 $L f = \lambda f$ を考察して、二価性に言及してみる。

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

方程式 (2) は、パラメータ λ を含む、線型微分方程式系

$$(4) \quad i \bar{w}_3 + \begin{pmatrix} 0 & \bar{a} \\ a & 0 \end{pmatrix} \bar{w} + \frac{\lambda}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \bar{w} = 0$$

$$i \bar{w}_2 + \frac{1}{2\lambda} \begin{pmatrix} \cos u & -e^{-i\omega} \sin u \\ -e^{i\omega} \sin u & -\cos u \end{pmatrix} \bar{w} = 0$$

$$a = \frac{i(e^{i\omega} \sin u)_3}{2 \cos u}, \quad \omega_3 = \frac{v_3 \cos u}{2 \cos^2(\frac{u}{2})}, \quad \omega_2 = \frac{v_2}{2 \cos^2(\frac{u}{2})}$$

の可積分条件である。(11)

この形の線型方程式の同時解となるべき関数をアーベル積分論を用いて構成する。

$R\Sigma$ 超橋円曲線 $\mu^2 + a \prod_{i=1}^{2g+2} (\lambda - \lambda_i) = 0, \lambda_i \neq \lambda_k (i \neq k)$, $\lambda_i \neq 0$ ありマニフェスト (種数 = g) とする。 P_j (resp. Q_j), $j=1, 2, \dots, R$ 上の点で, R 上の有理型関数 λ による \mathbb{P}^1 へ α image で ∞ (resp. 0) となる点とする。点 P_j (resp. Q_j) がまわり λ local parameter と $\lambda \in \lambda^{-1}(\lambda_j)$ とす。 δ を R 上の次数 $g+1$ の正因子で $\ell(\delta - P_j) = 1, j=1, 2$ なるものとする。

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

i) $\bar{\omega}_j$ は $R - \{P_1, P_2, Q_1, Q_2\}$ の (2 $\in R$ の関数 $\approx 1/2$) 有理型

で、その極因子は δ_j ,

ii) P_k の近傍で $\bar{\omega}_j \exp(-\frac{i\alpha_k \lambda_3}{2})$, $\alpha_1 = 1, \alpha_2 = -1$, は正則かつ

$$(\bar{\omega}_j \exp(-\frac{i\alpha_k \lambda_3}{2})) (P_k) = \delta_{jk},$$

Q_k の近傍で $\bar{\omega}_j \exp(-\frac{i\alpha_k \lambda_2}{2\lambda})$ は正則。

このような性質を持つ関数の構成は、 R 上のある種の Jacobi の逆問題を解くことに帰着する。 $\bar{\omega}_j$ は R 上のアーベル積分、theta 関数を用いて表示できる。

P_k, Q_k の近傍における $\frac{\partial \bar{\omega}}{\partial z_3}, \frac{\partial \bar{\omega}}{\partial z_2}$, $\bar{\omega} = t(\bar{\omega}_1, \bar{\omega}_2)$ の振舞いを調べることにより、 $\bar{\omega}$ が次の方程式を満たすことがわかる。

$$(5) i\bar{\omega}_3 + \begin{pmatrix} 0 & -\alpha_{12} \\ \alpha_{21} & 0 \end{pmatrix} \bar{\omega} + \frac{\lambda}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \bar{\omega} = 0,$$

$$i\bar{\omega}_2 + \frac{1}{2\lambda(\beta_{11}\beta_{22} - \beta_{12}\beta_{21})} \begin{pmatrix} \beta_{11}\beta_{22} + \beta_{12}\beta_{21} & -2\beta_{11}\beta_{12} \\ 2\beta_{21}\beta_{22} & -\beta_{11}\beta_{22} - \beta_{12}\beta_{21} \end{pmatrix} \bar{\omega} = 0.$$

ここで α_{jk} は $\bar{\omega}_j \exp(-\frac{i\alpha_k \lambda_3}{2})$ の P_k の展開の λ^1 の係数。

β_{jk} は $\bar{\omega}_j \exp(-\frac{i\alpha_k \lambda_2}{2\lambda})$ の Q_k の展開の定数項である。

(4) \approx (5) を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る。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。

そのためには、2 の後半で、方程式 (2) の準周期解の構成に用いた超橋円曲線を $\mu^2 + a \prod_{i=1}^{2g} (\lambda - \lambda_i)(\lambda + \lambda_i) = 0$, $\lambda_j^2 \neq \lambda_k^2$ ($j \neq k$), $\lambda_i \neq 0$ の形のものに特殊化する。(種数 = $2g-1$)

この超橋円曲線には、次の fixed point free involution がある。

$$T: (\lambda, \mu) \mapsto (-\lambda, -\mu).$$

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

$$\Psi_1(\zeta, \eta, T\bar{\tau}) = \bar{\Psi}_2(\zeta, \eta, \bar{\tau}), \quad \alpha_{12} = -\alpha_{21}, \quad \beta_{11} = \beta_{22}, \quad \beta_{12} = \beta_{21}.$$

つまり、二回目 2 の後半に述べた方法で構成する方程式 (2) の解において $N = \text{定数}$ となる。従って方程式 (1) の解が得られる。

続いて (B) の説明を与える。 $\Psi_1 = \bar{\Psi}_1 + \bar{\Psi}_2$, $\Psi_2 = \bar{\Psi}_1 - \bar{\Psi}_2$ とおくと、 Ψ_1 は T -不変、 Ψ_2 は T -反不変である。更に $\Psi = \tau(\Psi_1, \Psi_2)$ は方程式

$$i\Psi_3 + \begin{pmatrix} \alpha_{21} & 0 \\ 0 & -\alpha_{21} \end{pmatrix} \Psi + \frac{\lambda}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \Psi = 0,$$

$$i\Psi_2 + \frac{1}{2\lambda} \begin{pmatrix} 0 & \frac{\beta_{11} + \beta_{12}}{\beta_{11} - \beta_{12}} \\ \frac{\beta_{11} - \beta_{12}}{\beta_{11} + \beta_{12}} & 0 \end{pmatrix} \Psi = 0$$

と書けます。

起橋円曲線 $\mu^2 + a \prod_{j=1}^{2g} (\lambda - \lambda_j)(\lambda + \lambda_j) = 0$ が involution T による quotient は $w^2 + a \prod_{j=1}^{2g} (z - \lambda_j^2) = 0$ で projection は $w = \lambda \mu$, $z = \lambda^2$ で与えられます。それに対応する R 上の二面 $S \in R$, $R \ni T$ です。 Ψ_1 は R 上の一価関数で、 Ψ_2 は R 上の二価関数である。更に、 λ は R 上二価である。

ここでは、 R から出発して、それを“拡張性”を用いて、方程式 (1) の準周期解を構成したが、It's 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ます。

symmetric Riemann surface (R, σ) とは、コンパクトリーマン二面 $R \in R$ 上の anti-holomorphic involution σ の pair $a = \sigma$ という。

σ の定義は Klein によるもとである。

symmetric Riemann surface の性質は Weichold [13] により調べられていました。彼の結果を以下に述べます。

$R_0 \in \Gamma$ に関する不動点集合とする。

$R - R_0$ は連結である (\Rightarrow $R/\langle \sigma \rangle$ は non-orientable) が、又は、丁度二つの連結成分からなる (\Rightarrow $R/\langle \sigma \rangle$ は orientable) がいずれかである。

$r \in R_0$ の連結成分の個数とする。

symmetric Riemann surface (R, σ) に対し \mathbb{Z} -triple (g, r, ε) が対応せよ。ここで g は R の種数, $R/\langle \sigma \rangle$ が orientable のときには $\varepsilon = +$, non-orientable のときには $\varepsilon = -$ とする。

r の範囲は次のようになっていた。

$\varepsilon = +$ のときには $1 \leq r \leq g+1$ で $g-r+1$ = 偶数

$\varepsilon = -$ のときには $0 \leq r \leq g$.

symmetric Riemann surface (R, σ) が type (g, r, ε) であるとは、上のようにして (R, σ) に対応させる triple $\#(g, r, \varepsilon)$ であるときをいふ。

Weierstrass はまた、各 type $\#$ について $H_1(R, \mathbb{Z}) \cong \alpha \oplus \sigma \alpha$ 作用、 period matrix (I_g, \mathcal{C}) の Re で α 決定等を行っていきが、これについては省略する。

一方で、Witt [14] は一変数実代数関数体に関する研究にあたり、次のことと示した。

type $(g, 0, -)$ の symmetric Riemann surface 上には $f f^\sigma = -1$ を満たす有理型関数 f が存在する。 \Rightarrow

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

彼の証明と同様に、 f の degree (= 極の個数) は $g+1 = 2n$ であるから、 $\lambda = 2$ がわかる。

これらより結果を用いれば $\lambda = 2$ により、方程式 (2) の解を実数値にすれば、 $\mu^2 + \prod_{i=1}^{g+1} (\lambda^2 + a_i \lambda + b_i) = 0$, $a_i, b_i \in \mathbb{R}$, $a_i^2 < 4b_i$ (type $(g, 0, -)$, $\sigma: (\lambda, \mu) \mapsto (\bar{\lambda}, \bar{\mu})$) の形の超橿円曲線 E とればよい。方程式 (1) の解を実数値にするには

$\mu^2 + \prod_{i=1}^{g+1} (\lambda^2 + a_i \lambda + b_i)(\lambda^2 - a_i \lambda + b_i) = 0$, $a_i, b_i \in \mathbb{R}$, $a_i^2 < 4b_i$ (type $(2g-1, 0, -)$, $\sigma: (\lambda, \mu) \mapsto (\bar{\lambda}, \bar{\mu})$) の形の超橿円曲線 E をすればよいことがわかる。

5. 3, 4 の述べたことを用いれば、[5] の极大值 massive Thirring model の方程式の準周期解も構成できる。
たゞし、その場合に $\lambda = 4 \Rightarrow$ a fixed points $\Sigma \ni t \Rightarrow$ involution を用いる。

更に、3, 4 の議論は Zakharov-Mikhailov [15], Zakharov-Shabat [16] によるべきである方程式系：

$\dot{U}_x = U(\lambda, \xi, \eta)U, \quad \dot{U}_y = V(\lambda, \xi, \eta)V, \quad \dot{V} = V(\lambda, \xi, \eta), \quad U, V: N \times N \rightarrow \mathbb{C}^N,$
 U, V は $\lambda = x - \xi - \eta$ の有理関数で、その極は (ξ, η) に依存しない、という形の線型方程式の可積分条件として表われされ、 U, V の成分に関する非線型方程式系、準周期解の構

成立を考える場合にも、重要な因子と思われる。(Zakharov-Mikhailov, Zakharov-Shabat の意味での“reduction”). Cherednik [4] も同様の問題を扱ってい3つ。= 11-113 で述べた “reduction”，あるいは 4 で述べた symmetric Riemann surface とは言及していない。

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] —————. 数理研講究録 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 讲演原稿
- [11] K. Pohlmeyer. Commun. math. phys. 46, 207-221 (1976)

- [12] H.E. Rauch and H.M. Farkas : 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. 24, 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)