

Exact Cylindrical Soliton Solutions of The Sine-Gordon Equation,  
The Sinh-Gordon Equation and The Periodic Toda Equation

Akira NAKAMURA

Physics Laboratory, Osaka University of Foreign Studies,  
Aomadani, Mino City, Osaka 562

Dec. 1988

## ( Abstract )

It has been known that the Toda lattice equation with periodic boundary condition generates the sinh-Gordon equation and the sine-Gordon equation. We apply this relation to the cylindrical soliton problem. Namely, we investigate the problem of the periodic generalizations of the cylindrical solitons of the Toda equation, which gives us the cylindrical soliton solutions of the sinh-Gordon equation and the sine-Gordon equation.

For the purpose, we first derive the (cylindrical) N-soliton solutions,  $f_N$ , of the Toda equation in the Hirota bilinear form. The constructed solutions are related to the Jacobi formula of the matrix algebra, and are different from the Wronskian type bilinear N-soliton solutions which are related to the Plücker relations.

For the Toda cylindrical soliton solutions  $f_N$  ( $N=1, 2, \dots$ ), we consider the one-soliton  $f_1$  with the center at the lattice site  $n=a$  ( $a=\text{constant}$ ), two-soliton  $f_2$  at  $n=a$  and  $a+2$ , three-soliton  $f_3$  at  $n=a$ ,  $a+2$ , and  $a+4$ ; ... ;  $N$ -soliton solution  $f_N$  at  $n=a$ ,  $a+2$ ,  $a+4$ , ...,  $a+2N-2$ . Then we take large  $N$  limit,  $f_\infty$ , of the above solution  $f_N$  which has centers at every lattice sites with step 2. The solution  $f_\infty$  is periodic with period 2 or  $f_n=f_{n+2}$  and gives solutions of the cylindrical sinh-Gordon and sine-Gordon equations.

## §1. Introduction

つゞの2次元Toda lattice equation ( $\equiv$  eq.) をかんがえよ,

$$\Delta u_n - \exp(-u_n + u_{n-1}) + \exp(-u_{n+1} + u_n) = 0. \quad (1.1)$$

ただし  $\Delta \equiv \partial^2/\partial x^2 + \partial^2/\partial y^2$ ,  $n = \text{lattice site integer } \mathbb{Z}$  ある。  
 ここで“周期条件”  $u_n = u_{n+2}$  (period=2) のとき,  $u' = u_0 - u$ , とおくと sinh-Gordon ( $\equiv$  HSG) eq.,  $\Delta u' + 4 \sinh u' = 0$  となる。  
 さて  $u' = i u''$  とおくと sine-Gordon ( $\equiv$  SG) eq.,  $\Delta u'' + 4 \sin u'' = 0$  をえる。だから periodic Toda eq. をとけば, HSG や SG eq. のことえがくえられる。これを cylindrical soliton について, すれば, HSG や SG の cylindrical soliton solution がえられる。くわしい内容については, ref. 1) をみてくわう。

## §2. Bilinear $N$ -soliton solution のあたらしい derivation

このセクションのくわしい内容は, ref. 2) をみてくわう。まず, うえの準備として, bilinear  $N$ -soliton solution のあたらしい方法での derivation をかんがえる。

比較のためには、2次元 Toda eq. (1.1) と KP eq.

$$(-4u_t + 6uu_x + u_{xxx})_x + 3u_{yy} = 0, \quad (2.1)$$

の両方をパラレルにします。Hirota の bilinear method にしたがって、dependent variable transformation  $\exp(-u_n + u_{n-1}) - 1 = \Delta f(n)$  (for Toda eq.) or  $u = (2\log f)_{xx}$  (for KP eq.) により、 $t$  との式を bilinear eq. にすると、それは、4つの linear operator で“かかれ左、つぎのかたちとなる。

$$f(L_a L_{a'} - L_b L_{b'})f - (L_a f)(L_{a'} f) + (L_b f)(L_{b'} f) = 0. \quad (2.2)$$

これを "four-operators" bilinear form とよぼう。227  
 $L_a, L_{a'}, L_b, L_{b'}$  は具体的には、つぎのようになる。

$$\begin{aligned} L_a &= \partial/\partial x + i\partial/\partial y (\equiv L_1), & L_{a'} &= \partial/\partial x - i\partial/\partial y (\equiv L_{-1}), \\ L_b &= \exp(\partial/\partial n) - 1, & L_{b'} &= 1 - \exp(-\partial/\partial n), \quad \text{for Toda eq.} \end{aligned} \quad (2.3a)$$

$$L_a = 4(\partial^3/\partial x^3 - \partial/\partial t), \quad L_{a'} = 3\partial/\partial x, \quad L_b = 3(\partial^2/\partial x^2 + \partial/\partial y), \\ L_{b'} = 3(\partial^2/\partial x^2 - \partial/\partial y), \quad \text{for KP eq.} \quad (2.3b)$$

$N$ -soliton solution は,  $f = \det(h_{ij})_{1 \leq i, j \leq N} \equiv \det H$  で, あたえられ,  $N \times N$  matrix  $H$  の element は

$$(H)_{ij} \equiv h_{ij} = c_{ij} + \sum_{m=-\infty}^n \varphi'_{m,i} \varphi_{m,j}, \\ L_{\pm} \varphi_{m,i} = \mp \varphi_{m \pm 1, i}, \\ L_{\pm} \varphi'_{m,i} = \pm \varphi'_{m \mp 1, i}, \quad \text{for Toda eq.} \quad (2.4a)$$

$$(H)_{ij} \equiv h_{ij} = c_{ij} + \int dx' \varphi'_i(x', y, t) \varphi_j(x, y, t), \\ L_a \varphi'_i = 0, \quad L_{a'} \varphi_i = 0, \quad L_b \varphi_j = 0, \quad L_{b'} \varphi'_i = 0, \\ \text{for KP eq.} \quad (2.4b)$$

ここで  $c_{ij}$  = arbitrary constant である. このよう 12, あたえられた  $N$ -soliton の  $f$  は,  $L_a f$ ,  $L_{a'} f$ ,  $L_b f$ ,  $L_{b'} f$ ,  $(L_a L_{a'} - L_b L_{b'}) f$  を  $L^2$  へ 3 と, おのとのの量は, すべて, 2 つの matrix として, かれることが, matrix identity をつかって, (めせる.<sup>1,2</sup>) かく  $\chi$  のとき (2.2) は, matrix algebra で (3) が  $L^2$  3,

Jacobi formula の identity ものになる。<sup>1,2)</sup>  
 したがって、うえに述べた  $N$ -soliton は、確かに  
 solution となる。

### §3. Wronskian type $N$ -soliton とかくひい。

今まで、 bilinear method での  $N$ -soliton  
 solution は、 Wronskian で表されることは、これ  
 でいた。<sup>3,4)</sup> Wronskian タイプの solution と、 §2 の  
 タイプの solution は、おなじ  $N$ -soliton solution である  
 ても、ことなった表現方法で、かかれたものであり、それ  
 ぞれの方法の便利さには、一長一短があると、いえる。<sup>2)</sup>  
 とにかく Wronskian タイプの  $N$ -soliton solution 以外にも、  
 113種類の表現方法による  $N$ -soliton solution のかきかた  
 が、あるという事実を、われわれは、ここで再認識する。  
 たとえば、§2 のタイプの  $N \times N$  matrix で表される  
 $N$ -soliton で、 Wronskian タイプの  $2N \times 2N$  matrix  
 で表されるものに、対応すれば“あり”、ある。<sup>2)</sup>

### §4. $N \rightarrow \infty$ の limit は §3 periodic solution のつりかた。

§2 の  $N$ -soliton solution で、  $c_{ij} = \delta_{ij}$

(クロネッカーのデルタ) ととり,  $\varphi_j \rightarrow \epsilon \varphi_j$  とおき,  
determinant  $\epsilon \in \mathbb{Z}$  形式的に展開すると, つきで  
見る.

$$f = \det H = 1 + \epsilon \sum_{i=1}^N g(i) + \epsilon^2 \sum_{\substack{i,j=1 \\ (i,j)}}^N g(i,j) + \epsilon^3 \sum_{\substack{i,j,h=1 \\ (i,j), (j,h)}}^N g(i,j,h)$$

+ ... ,

$$g(i_1, i_2, \dots, i_n) \equiv \begin{vmatrix} h^0(i_1, i_1) & \dots & h^0(i_1, i_n) \\ \vdots & & \vdots \\ h^0(i_n, i_1) & \dots & h^0(i_n, i_n) \end{vmatrix},$$

ただし  $h^0(i, j)$  は, つまづ, あたえられる,

$$h^0(i, j) \equiv c_i \delta_{ij} + \sum_{m=-\infty}^n \varphi_m i \varphi_m j, \text{ for Toda eq.}$$

$$h^0(i, j) \equiv \int dx' \varphi'_i(x', y, t) \varphi_j(x', y, t), \text{ for KP eq.}$$

これで、 $N \rightarrow \infty$  なる summation のはんてきがえり、  
 $\sum_1^n \rightarrow \sum_{-\infty}^{\infty}$  とすればよい。また periodicity を  
 保障するためには、summation  $\Sigma$ ,  $\Box$  - o たの  
 (たとえば step 2 による) periodic と translation  
 の和とすればよい。 $\langle \omega \rangle < 1$ , ref. 1, 2)  $\Sigma + 2$   
 くらべる。

### §5. Summary.

HSG と SG eq. の cylindrical soliton  $\Sigma$ ,  
 よくしりたり、との問題意図から cylindrical  
 Toda soliton の periodic 問題を、かんがえた。  
 結論では、Toda cylindrical soliton を周期的  
 に無限に反復する  $\Sigma$ , 平凡なイメージは、あたつ  
 いた。副産物として, Hirota bilinear method  
 の  $N$ -soliton solution の、あたつしに、みつけたがれ、  
 みつけたこと、ひとつめの收获であるといえよう。

### references

- 1) A. NAKAMURA: J. Phys. Soc. Jpn. 57 (1988) 3309.
- 2) " : " 58 (1989) No. 2 to appear.
- 3) N.C. Freeman and J.J.C. Nimmo: Phys. Lett. 95A (1983) 1.
- 4) R. Hirota, Y. Ohta and J. Satsuma: Prog. Theor. Phys. Suppl. No. 94 (1988) 59.