パンルヴェ系とソリトン系 Part 3

黒木 玄

2001年6月6日*

目次

T	modified Drinfeld-Sokolov hierarchy の侵省	2
2	modified Drinfeld-Sokolov hierarchy の波動関数	2
3	野海の本との対応	4
4	問題	4

次のメールを修正したもの

Date: Wed, 6 Jun 2001 08:46:21 +0900 (JST)
From: Kuroki Gen <kuroki@math.tohoku.ac.jp>

Message-Id: <200106052346.IAA08754@sakaki.math.tohoku.ac.jp>

Subject: Painlev\'e and Soliton, Part 3

Date: Wed, 6 Jun 2001 13:28:09 +0900 (JST) From: Kuroki Gen kuroki@math.tohoku.ac.jp

Message-Id: <200106060428.NAA11014@sakaki.math.tohoku.ac.jp>

Subject: Painlev\'e and Soliton, Part 3 (追加)

前回の続き.

^{*}これはプレインテキスト版 http://www.math.tohoku.ac.jp/ \sim kuroki/Hyogen/Painleve-Soliton-3.txt の日付け. $T_{\rm E}$ X 版は 2002 年 1 月 20 日に作成された. 筆者の疑問や意見は 2001 年 6 月 6 日時点のものであり、現在では解決や変化している場合がある.

1 modified Drinfeld-Sokolov hierarchy の復習

前回の modified Drinfeld-Sokolov hierarchy の similarity reduction の例をより詳細かつ正確に説明する. 以下のような状況を考える.

$$\begin{split} \mathfrak{g} &= \mathfrak{sl}(n,\mathbb{C}((z^{-1}))) \oplus \mathbb{C}d \quad \text{(centerless affine } \mathfrak{sl}(n), \ d = z\partial_z), \\ \mathfrak{g}_+ &= \mathfrak{h} + \mathbb{C}d + \mathfrak{n}_+ + \mathfrak{sl}(n,\mathbb{C}[z]), \\ \mathfrak{g}_- &= \mathfrak{n}_- + \mathfrak{sl}(n,z^{-1}\mathbb{C}[[z^{-1}]]), \end{split}$$

$$\Lambda = \begin{bmatrix} 0 & 1 & & & \\ & 0 & 1 & & \\ & & 0 & \ddots & \\ & & & \ddots & 1 \\ z & & & & 0 \end{bmatrix},$$

$$P_i = \Lambda^i \quad (i \in I = \{i \mid i = 1, 2, \dots, r \ extcolor{Tかつ} \ i \ tin \ extcolor{T割り切れない}\}),$$
 $q := nd +
ho^ee \quad \Big(
ho^ee = rac{1}{2} \sum_{lpha > 0} lpha^ee \Big).$

ここで、 \mathfrak{g} は $\mathbb{C}((z))^n$ への作用によって忠実に表現されているとみなす。 \mathfrak{h} 、 \mathfrak{n}_+ 、 \mathfrak{n}_- はそれ ぞれ $\mathfrak{sl}(n,\mathbb{C})$ の対角行列のなす Cartan subalgebra,上三角もしくは下三角行列全体のなす maximal nilpotent subalgebras である。 ρ^\vee は $\mathfrak{sl}(n,\mathbb{C})$ の half sum of positive coroots である。

 ρ^{\vee} は行列として対角行列であり、

$$\rho^{\vee} = \operatorname{diag}\left(\frac{n-1}{2}, \frac{n-3}{2}, \dots, \frac{-n+3}{2}, \frac{-n+1}{2}\right)$$
$$= \frac{n-1}{2}E_n - \operatorname{diag}(0, 1, \dots, n-1).$$

ここで, E_n は n 次の単位行列である.

q は affine $\mathfrak{sl}(n)$ の principal gradation を与える Cartan subalgebra の元なので, $[q, P_i] = iP_i$ である. よって,

$$Q = Q(t) = \exp\left(\sum t_i P_i\right) q \exp\left(-\sum t_i P_i\right) = q - \sum i t_i P_i \in \mathfrak{g}.$$

 $i \in I$ の上限 r を有限で止めておかないと $Q \in \mathfrak{g}$ とならないことに注意せよ.

2 modified Drinfeld-Sokolov hierarchy の波動関数

以下, $z := w^n$ と置き,次のように置く:

$$|w\rangle := \begin{bmatrix} 1 \\ w \\ w^2 \\ \vdots \\ w^{n-1} \end{bmatrix}, \qquad \mu := \frac{n-1}{2}, \quad D := \operatorname{diag}(0, 1, \dots, n-1).$$

このとき、 $nd = nz\partial_z = w\partial_w$, $\rho^{\vee} = \mu E_n - D$ より, $q = w\partial_w + \mu E_n - D$ であるから、

$$q|w\rangle = \mu |w\rangle.$$

さらに,

$$\Lambda |w\rangle = w|w\rangle, \quad P_i|w\rangle = \Lambda^i|w\rangle = w^i|w\rangle$$

も成立している.

 $g(s,t) \in G$ は次の微分方程式の解であるとする:

$$\partial_i(g(s,t)) = P_i g(s,t), \quad \partial_s(g(s,t)) = Q(t)g(s,t)$$

この g(s,t) を用いて, G 値波動函数 $\Psi=\Psi(s,t)$ とベクトル値波動関数 $\psi=\psi(w;s,t)$ を以下のように定める:

$$\Psi = \Psi(s,t) := g_{-}(s,t) \exp\left(\sum t_i P_i\right),$$

$$\psi = \psi(w;s,t) := \Psi|w\rangle = g_{-}(s,t) \exp\left(\sum t_i w^i\right)|w\rangle.$$

 $L_i = L_i(s,t), B_i = B_i(s,t), B_i^c = B_i^c(s,t), M = M(s,t)$ を次のように定める:

$$L_i := g_-(s,t)P_ig_-(s,t)^{-1},$$

$$B_i := (L_i)_+, \quad B_i^c := (L_i)_-,$$

$$M := g_-(s,t)Q(t)g_-(s,t)^{-1}.$$

このとき「パンルヴェ系とソリトン系 Part 2」の定理 2.4 より以下が成立している:

$$L_i \Psi = \Psi P_i, \tag{2.1}$$

$$\partial_i(\Psi) = B_i \Psi \qquad (B_i = (L_i)_+), \tag{2.2}$$

$$M\Psi = \Psi q, \tag{2.3}$$

$$\partial_s(\Psi) = M_- \Psi. \tag{2.4}$$

これらの等式から以下が成立することがすぐにわかる:

$$L_i \psi = w^i \psi, \tag{2.5}$$

$$\partial_i(\psi) = B_i \psi, \tag{2.6}$$

$$M\psi = \mu\psi$$
 $(\mu = (n-1)/2),$ (2.7)

$$\partial_s(\psi) = M_- \psi. \tag{2.8}$$

 $G_{-} = 1 + \mathfrak{g}_{-} \, \mathfrak{b} \, \mathfrak{L} \, \mathcal{U} \, g_{-} q g_{-}^{-1} = q - [g_{-} q g_{-}^{-1}]_{-} \, \mathfrak{L} \, \mathcal{U},$

$$M_{+} = q - \sum_{i} i t_{i} B_{i},$$

 $M_{-} = [g_{-}qg_{-}^{-1}]_{-} + \sum_{i} i t_{i} B_{i}^{c}.$

よって $, M \in \mathfrak{g}_+$ が成立するための必要十分条件は

$$M = w\partial_w + \mu E_n - D - \sum it_i B_i$$

または

$$[g_{-}qg_{-}^{-1}]_{-} = -\sum_{i} it_{i}B_{i}^{c}$$

が成立することである.

以下では $M\in\mathfrak{g}_+$ を仮定する. このとき, $M_-=0$ なので (2.8) より ψ は s によらな い. そして, $q=w\partial_w+\mu E_n-D$ より, 上の (2.7) は次のように書き直される:

$$w\partial_w(\psi) = A\psi. \tag{2.9}$$

ここで,

$$A := D + \sum it_i B_i, \quad D = \text{diag}(0, 1, \dots, n - 1).$$
 (2.10)

上の(2.9)は(2.6)より次と同値である:

$$w\partial_w(\psi) = \left[D + \sum it_i\partial_i\right]\psi. \tag{2.11}$$

そして、この条件は、 ψ を w と $t=(t_i)_{i\in I}$ の函数とみなすとき、次の self-similarity と同値である:

$$\psi(\lambda w; t) = \lambda^D \psi(w; (\lambda^i t_i)_{i \in I}). \tag{2.12}$$

実際, (2.12) を λ で偏微分して $\lambda=1$ と置けば (2.11) が導かれるし, 逆に (2.11) の両辺に作用している線形作用素を λ の肩に乗せたものを ψ に作用させれば (2.12) が導かれる.

3 野海の本との対応

前節の (2.9), (2.6) は

[野海] 野海正俊、『パンルヴェ方程式 対称性からの入門』, すうがくの風景 4, 朝倉書店, 2000.9

の第 8.2.3 節 p.171 の

$$x\partial_x u = A(x)u, \quad \partial_{t_m} u = B_m(x)u$$
 (8.42)

に対応している. 対応関係は次の通り:

[野海]
$$x$$
 $x\partial_x$ t_m $A(x)$ $B_m(x)$ u (8.42)
このノート z $z\partial_z = \frac{1}{n}w\partial_w$ t_i $\frac{1}{n}A$ B_i ψ (2.9), (2.6)

4 問題

以上と類似の構成をトロイダル版で考えるとどうなるか?

KdV-Bogoyavlensky 系に関しては次のような報告が存在する¹:

Oleg I. Bogoyavlenskij and William F. Shadwick: Operator representations for similarity solutions of 2+1-D evolution equations, C. R. Math. Rep. Acad. Sci. Canada, Vol. XV, No. 4, August 1993 aoùt, 137–142

¹この注意は 2002 年 1 月 20 日に追加された