

ランダム行列と直交多項式の数理

阪大理 永尾 太郎 (Taro Nagao)

1 ランダム行列とは

ランダム行列アンサンブルとは、行列 M の集合で要素 M_{ij} が確率分布関数 $P(M)$ に従って分布しているものである¹⁾。簡単な例としては、実数の要素が値 1 と -1 を独立に等確率でとる場合

$$P(M)dM \propto \prod_{j,l} p(M_{jl})dM_{jl}, \quad p(x) = \frac{1}{2}(\delta_{x,1} + \delta_{x,-1}) \quad (1.1)$$

がある。この例に対して、 M は実対称であるという制約を課したアンサンブルを考えることができる。そのときには、確率分布関数は

$$P(M)dM \propto \prod_{j \leq l} p(M_{jl})dM_{jl}, \quad p(x) = \frac{1}{2}(\delta_{x,1} + \delta_{x,-1}) \quad (1.2)$$

になる。対称性のために、パラメータの数が変わったことに注意してもらいたい。ランダム行列理論における典型的な問題は、行列要素の分布が上の例のように与えられているときに、固有値の分布を知ることである。特に、行列の次数 N が無限大の極限における固有値の密度や相関に興味があり、行列の対称性がそれらの量にどのような影響を与えるかを知りたい。

このような問題を考えるときに便利なアンサンブルとして、ガウス型直交アンサンブルが知られている。ガウス型直交アンサンブルの確率分布関数は、

$$\begin{aligned} P(M)dM &\propto e^{-(1/2)\text{Tr}M^2} dM, \\ &= \prod_{j=1}^N e^{-(1/2)M_{jj}^2} dM_{jj} \prod_{j < l} e^{-M_{jl}^2} dM_{jl} \end{aligned} \quad (1.3)$$

によって与えられる。このアンサンブルにおいては、 M は実対称であり各要素は独立にガウス分布している。

ガウス型直交アンサンブルの固有値分布の性質としては、まず密度 $\rho(x)$ に対して Wigner の半円則

$$\rho(x) = \frac{1}{\pi} \sqrt{2N - x^2}, \quad x^2 < 2N, \quad N \rightarrow \infty \quad (1.4)$$

が知られている。また、規格化された最近接間隔分布 $P(x)$ にたいして Wigner 型の分布

$$P(x) \sim \frac{\pi}{2} x e^{-(\pi/4)x^2} \quad (1.5)$$

が有名である。どちらの性質も広い範囲のランダム行列アンサンブルに対して普遍的に成立する。特に、後者の最近接間隔分布は、原子核、原子、分子の複雑なエネルギー準位や量子カオス系、メソスコピック系、金属ブロックなどに普遍的にみられる性質であることがわかっている。

2 エントロピー最大化法

ランダム行列アンサンブルは、これまでの説明で述べたように確率分布関数 $P(M)dM$ を与えることによって決まる。では、現実の物理系への応用において、どのような確率分布関数の決め方がもっともらしいのであろうか。よく用いられる方法は、以下に述べるエントロピー最大化法である²⁾。エントロピー最大化においては、まず考えている行列の対称性を特定し、その対称性を保存する変換の下で不変な測度を dM に採用するのが普通である。行列が群を作っているときには、群の不変測度を用いる。例えば、実対称行列に対しては、直交変換の下で不変な dM である

$$dM = \prod_{j=1}^N dM_{jj} \prod_{j<l}^N dM_{jl} \quad (2.1)$$

を使うとよい。エルミート行列に対しては、ユニタリ変換の下で不変な

$$dM = \prod_{j=1}^N dM_{jj} \prod_{j<l}^N \text{Re}(dM_{jl}) \text{Im}(dM_{jl}) \quad (2.2)$$

が使われる。 dM が決まると、エントロピー

$$S[P(M)] = - \int P(M) \log P(M) dM \quad (2.3)$$

が定義される。エントロピー S を最大化する $P(M)$ が、最もランダムなアンサンブルでといえるであろう。そこで、変分問題 $\delta S = 0$ を解いて $P(M)$ を決めてやる。

最初の例として、上に述べた実対称（エルミート）行列の場合について、条件 $\langle \text{Tr} M \rangle = 0$ と $\langle \text{Tr} M^2 \rangle = \text{fixed}$ を課した場合を考えよう。ただし、 $\langle \rangle$ は、 $P(M)dM$ に対する平均の意味である。Lagrange 未定乗数として α を導入して、 $\delta S = 0$ を解くと、

$$P(M)dM \propto e^{-\alpha \text{Tr} M^2} dM \quad (2.4)$$

を得る。実対称行列の場合には、これはまさに前に出てきたガウス型直交アンサンブルである。エルミート行列の場合には、これをガウス型ユニタリアンアンサンブルと呼ぶ。

次の例として、固有値密度 $\sigma(x) = \langle \sum_{j=1}^N \delta(x - x_j) \rangle$ を拘束条件としてみよう。 x_1, x_2, \dots, x_N が固有値である。Lagrange 未定乗数として関数 $v(x)$ を使うと

$$P(M)dM \propto e^{-\text{Tr} v(M)} dM \quad (2.5)$$

を得る。関数 $v(x)$ は、固有値密度が $\sigma(x)$ になるように与える。第一の例として挙げたガウス型アンサンブルはこれの特別な場合になっている。変数変換によってさらに固有値の分布関数を求めることができ、それは

$$P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_1 dx_2 \dots dx_N \propto \prod_{j=1}^N e^{-\beta V(x_j)} \prod_{j < l}^N |x_j - x_l|^\beta dx_1 dx_2 \dots dx_N \quad (2.6)$$

となる。パラメータ β は M が実対称行列のとき $\beta = 1$, M がエルミート行列のとき $\beta = 2$ である。以下で扱う直交多項式に関係したランダム行列アンサンブルは、この形の確率分布関数によって定義される。

物理系への応用のために興味がある量は、相関関数

$$I_k(x_1, x_2, \dots, x_k) = \frac{1}{(N-k)!} \int \dots \int P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_{k+1} dx_{k+2} \dots dx_N \quad (2.7)$$

である。この多重積分は、以下に述べるように四元数の行列式の形に評価される。

3 四元数行列式

四元数による定式化は、ランダム行列の固有値相関の評価に威力を発揮する³⁻⁶⁾。まず、四元数 q を

$$q = q_0 + \mathbf{q} \cdot \mathbf{e} = q_0 + q_1 e_1 + q_2 e_2 + q_3 e_3 \quad (3.1)$$

のように定義する。 q_0, q_1, q_2, q_3 は複素数である。基本単位 $1, e_1, e_2, e_3$ の交換規則は

$$1 \cdot 1 = 1, \quad 1 \cdot e_j = e_j \cdot 1 = e_j, \quad j = 1, 2, 3, \quad (3.2)$$

$$e_1^2 = e_2^2 = e_3^2 = e_1 e_2 e_3 = -1 \quad (3.3)$$

で与えられる。このとき、双対四元数は

$$\hat{q} = q_0 - \mathbf{q} \cdot \mathbf{e} \quad (3.4)$$

であり、 q_0 をスカラー部分と呼ぶ。四元数には 2×2 行列表現があり、

$$1 \rightarrow \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad e_1 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & -1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad e_2 \rightarrow \begin{pmatrix} 0 & -i \\ -i & 0 \end{pmatrix}, \quad e_3 \rightarrow \begin{pmatrix} i & 0 \\ 0 & -i \end{pmatrix} \quad (3.5)$$

とおきかえることができる。これからすぐにわかることは、四元数 q とその双対四元数 \hat{q} の 2×2 行列表現の関係が

$$q = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix} \iff \hat{q} = \begin{pmatrix} d & -b \\ -c & a \end{pmatrix} \quad (3.6)$$

となっていることである。

次に、四元数の行列

$$Q = [q_{ij}] \quad (3.7)$$

を考える。このとき双対四元数行列は

$$\hat{Q} = [\hat{q}_{ji}] \quad (3.8)$$

と定義される。 $Q = \hat{Q}$ (自己双対) のときに、四元数行列式 Tdet を次のように定義する。

$$\text{Tdet} Q = \sum_P (-1)^{N-l} \prod_1^l (q_{ab} q_{bc} \cdots q_{da})_0 \quad (3.9)$$

である。一方

$$\begin{aligned} \text{Pf}[ZC(Q)] &= \text{Pf} \begin{bmatrix} 0 & S_{11} & D_{12} & S_{21} \\ -S_{11} & 0 & -S_{12} & -I_{12} \\ D_{21} & S_{12} & 0 & S_{22} \\ -S_{21} & -I_{21} & -S_{22} & 0 \end{bmatrix} \\ &= S_{11}S_{22} - S_{12}S_{21} + I_{12}D_{12} \end{aligned} \quad (3.15)$$

より、定理1が成立していることがわかる。

相関関数の評価において重要な四元数行列式の性質は、次の定理2によって与えられる。

定理2

自己双対 $N \times N$ 四元数行列 Q_N の要素が

$$q_{ij} = f(x_i, x_j) \quad (3.16)$$

と書けるとする。このときさらに

$$\begin{aligned} \int f(x, x) d\mu(x) &= c, \\ \int f(x, y) f(y, z) d\mu(y) &= f(x, z) + g(x, z), \\ g(x, y) &= \lambda f(x, y) - f(x, y)\lambda \end{aligned} \quad (3.17)$$

が成立するとしよう。ただし、 $d\mu(x)$ は適当な測度であり、 c はスカラー、 λ は定四元数である。このとき

$$\int \text{Tdet} Q_N d\mu(x_N) = (c - N + 1) \text{Tdet} Q_{N-1} \quad (3.18)$$

となる。ただし、 Q_{N-1} は Q_N から x_N を含む行と列を除いた $(N-1) \times (N-1)$ 行列である。容易に理解されるように、相関関数を定義する多重積分の被積分関数を四元数行列式の形に書ければ、上の関係を相関関数の評価に利用できる。

定理2についても、 $N=2$ の場合を例に挙げよう。

$$\begin{aligned} &\int \text{Tdet} \begin{bmatrix} f(x_1, x_1) & f(x_1, x_2) \\ f(x_2, x_1) & f(x_2, x_2) \end{bmatrix} d\mu(x_2) \\ &= f(x_1, x_1) \int f(x_2, x_2) d\mu(x_2) - \int f(x_1, x_2) f(x_2, x_1) d\mu(x_2) \\ &= cf(x_1, x_1) - f(x_1, x_1) - g(x_1, x_1) \\ &= (c-1)f(x_1, x_1) \end{aligned} \quad (3.19)$$

となって、定理2が確かに成り立っている。最後の行に移るときに、 $f(x_1, x_1)$ がスカラーであるために $g(x_1, x_1) = 0$ となることを用いた。

4 相関関数の評価（エルミート行列の場合）

まず、エルミート行列のアンサンブルに対する相関関数の評価を考えよう。規格化については気にしないことにすると、確率分布関数は

$$P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_1 dx_2 \cdots dx_N = \prod_{j=1}^N e^{-2V(x_j)} \prod_{j<l}^N |x_j - x_l|^2 dx_1 dx_2 \cdots dx_N \quad (4.1)$$

となる。ところが、これをさらに

$$P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_1 dx_2 \cdots dx_N = \prod_{n=0}^{N-1} h_n \text{Tdet}[f(x_j, x_l)]_N dx_1 dx_2 \cdots dx_N \quad (4.2)$$

と書き直せることが証明できる。ここで

$$f(x, y) = e^{-V(x)-V(y)} \sum_{n=0}^{N-1} \frac{1}{h_n} C_n(x) C_n(y) \quad (4.3)$$

はスカラーの四元数であり、 $[f(x_j, x_l)]_N$ は $f(x_j, x_l)$ を要素とする $N \times N$ の四元数行列である ($j, l = 1, 2, \dots, N$)。ただし、 h_n は任意の数 ($h_n \neq 0$) で、 $C_n(x)$ は $x^n + \dots$ の形の任意の多項式とする。定理2の条件を満足するためには、 $C_n(x)$ を直交多項式にとればよい。つまり、

$$\int e^{-2V(x)} C_m(x) C_n(x) dx = h_m \delta_{mn} \quad (4.4)$$

とする。すると

$$\begin{aligned} \int f(x, y) f(y, z) dy &= \sum_{m, n=0}^{N-1} \frac{e^{-V(x)-V(z)}}{h_m h_n} C_m(x) C_n(z) \int e^{-2V(y)} C_m(y) C_n(y) dy \\ &= e^{-V(x)-V(z)} \sum_{n=0}^{N-1} \frac{1}{h_n} C_n(x) C_n(z) = f(x, z) \end{aligned} \quad (4.5)$$

となり、定理2の条件が満たされる。よって

$$\begin{aligned}
 I_k(x_1, \dots, x_k) &= \frac{1}{(N-k)!} \int \cdots \int P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_{k+1} dx_{k+2} \cdots dx_N \\
 &= \frac{1}{(N-k)!} \prod_{n=0}^{N-1} h_n \int \cdots \int \text{Tdet}[f(x_j, x_l)]_N dx_{k+1} \cdots dx_N \\
 &= \prod_{n=0}^{N-1} h_n \text{Tdet}[f(x_j, x_l)]_k \quad (4.6)
 \end{aligned}$$

となる。このように、 k 次の相関関数が k 次の行列式で書ける（要素がスカラーなので四元数行列式と行列式の区別はない）。例として $k=2$ の場合を書くと

$$\begin{aligned}
 \frac{I_2(x, y)}{I_0} &= \begin{vmatrix} f(x, x) & f(x, y) \\ f(y, x) & f(y, y) \end{vmatrix} \\
 &= f(x, x)f(y, y) - f(x, y)f(y, x) \quad (4.7)
 \end{aligned}$$

である。

5 相関関数の評価（実対称行列の場合）

次に、実対称行列のアンサンブルに対する相関関数の評価を考えよう。前と同じように規格化については気にしないことにし、また N は偶数で $N=2\nu$ とする。確率分布関数は

$$\begin{aligned}
 P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_1 dx_2 \cdots dx_N &= \prod_{j=1}^N e^{-V(x_j)} \prod_{j<l}^N |x_j - x_l| dx_1 dx_2 \cdots dx_N \\
 &= 2^\nu \prod_{n=0}^{\nu-1} \hat{r}_n \text{Tdet}[f(x_j, x_l)]_{2\nu} dx_1 dx_2 \cdots dx_N \quad (5.1)
 \end{aligned}$$

と書ける。今度は $f(x, y)$ はスカラーではない。 2×2 行列表現では

$$f(x, y) = \begin{bmatrix} S(x, y) & I(x, y) \\ D(x, y) & S(y, x) \end{bmatrix} \quad (5.2)$$

と書かれ、 $I(x, y) = -I(y, x)$ 、 $D(x, y) = -D(y, x)$ となる。関数 S 、 I 、 D の表式は、

$$\begin{aligned} & T(x, y) \\ &= \sum_{n=0}^{\nu-1} \frac{1}{r_n} \left\{ e^{-V(y)} R_{2n+1}(y) \int^x e^{-V(x')} R_{2n}(x') dx' \right. \\ &\quad \left. - e^{-V(y)} R_{2n}(y) \int^x e^{-V(x')} R_{2n+1}(x') dx' \right\} \end{aligned} \quad (5.3)$$

を使って与えられる。ただし、 r_n は任意の数 ($r_n \neq 0$) で、 $R_n(x)$ は $x^n + \dots$ の形の任意の多項式とする。関数 S 、 I 、 D の表式を書くと

$$\begin{aligned} S(x, y) &= T(x, y) - \frac{1}{2} T(\infty, y), \\ I(x, y) &= - \int_x^y S(x, z) dz - \epsilon(x - y), \\ D(x, y) &= \frac{\partial}{\partial x} S(x, y) \end{aligned} \quad (5.4)$$

である。ここで、関数 ϵ は

$$\epsilon(x) = \begin{cases} 1/2, & x > 0, \\ 0, & x = 0, \\ -1/2 & x < 0 \end{cases} \quad (5.5)$$

と定義する。定理2の条件を満足するために、 $R_n(x)$ を以下の性質を満たす歪直交多項式にとる。すなわち、反対称な内積

$$\begin{aligned} & \langle f(x), g(x) \rangle \\ &= \frac{1}{2} \int dx \left\{ e^{-V(x)} g(x) \int^x e^{-V(x')} f(x') dx' - e^{-V(x)} f(x) \int^x e^{-V(x')} g(x') dx' \right\} \end{aligned} \quad (5.6)$$

に対して

$$\begin{aligned} \langle R_{2m}(x), R_{2n+1}(x) \rangle &= r_m \delta_{mn}, \\ \langle R_{2m}(x), R_{2n}(x) \rangle &= 0, \\ \langle R_{2m+1}(x), R_{2n+1}(x) \rangle &= 0 \end{aligned} \quad (5.7)$$

となるようにする。このとき

$$\int f(x, y)f(y, z)dy = f(x, z) + \lambda f(x, z) - f(x, z)\lambda \quad (5.8)$$

が示される。 λ は定四元数で

$$\lambda = \begin{pmatrix} -1/2 & 0 \\ 0 & 1/2 \end{pmatrix} \quad (5.9)$$

と表現される。これにより、定理 2 が使えて

$$\begin{aligned} I_k(x_1, \dots, x_k) &= \frac{1}{(N-k)!} \int \cdots \int P(x_1, x_2, \dots, x_N) dx_{k+1} dx_{k+2} \cdots dx_N \\ &= \frac{1}{(N-k)!} 2^\nu \prod_{n=0}^{\nu-1} r_n \int \cdots \int \text{Tdet}[f(x_j, x_l)]_{2\nu} dx_{k+1} \cdots dx_N \\ &= 2^\nu \prod_{n=0}^{\nu-1} r_n \text{Tdet}[f(x_j, x_l)]_k \end{aligned} \quad (5.10)$$

となる。このように、 k 次の相関関数が k 次の四元数行列式で書ける。例として、 $k=2$ の場合を書くと

$$\begin{aligned} \frac{I_2(x, y)}{I_0} &= \left(\begin{bmatrix} S(x, x) & 0 \\ 0 & S(x, x) \end{bmatrix} \right)_0 \left(\begin{bmatrix} S(y, y) & 0 \\ 0 & S(y, y) \end{bmatrix} \right)_0 \\ &\quad - \left(\begin{bmatrix} S(x, y) & I(x, y) \\ D(x, y) & S(y, x) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} S(y, x) & I(y, x) \\ D(y, x) & S(x, y) \end{bmatrix} \right)_0 \\ &= S(x, x)S(y, y) - S(x, y)S(y, x) + I(x, y)D(x, y) \end{aligned} \quad (5.11)$$

となる。

6 古典直交多項式に関係したランダム行列アンサンブル

直交多項式に関係したランダム行列アンサンブルの中でも、とりわけ解析が進んでいるのは対応する直交多項式が古典直交多項式の場合である。以下にそれらのアンサンブルと対応する直交多項式および歪直交多項式を挙げる⁷⁾。

(a) ガウス型アンサンブル

第一の例は前に出てきたガウス型アンサンブルである。対応する直交多項式はエルミート多項式であり、固有値は実軸全体に分布している。関数 $V(x)$ は

$$V(x) = \frac{x^2}{2}, \quad -\infty < x < \infty \quad (6.1)$$

によって与えられる。直交多項式 $C_n(x)$ は、エルミート多項式を $H_n(x)$ とすると

$$C_n(x) = \frac{1}{2^n} H_n(x) \quad (6.2)$$

となる。規格化定数は

$$h_n = \sqrt{\pi n!} / 2^n \quad (6.3)$$

によって与えられる。歪直交多項式は

$$\begin{aligned} R_{2m}(x) &= \frac{1}{2^{2m}} H_{2m}(x), \\ R_{2m+1}(x) &= \frac{1}{2^{2m+1}} H_{2m+1}(x) - \frac{1}{2^{2m+1}} \frac{d}{dx} H_{2m}(x) \end{aligned} \quad (6.4)$$

であり、規格化定数は

$$r_n = 2^{-2n} \sqrt{\pi} \Gamma(2n+1) \quad (6.5)$$

となる。

(b) Laguerre アンサンブル

固有値が実軸の正の領域に分布するアンサンブルとして Laguerre アンサンブルがある。関数 $V(x)$ は

$$V(x) = -a \log x + x, \quad 0 < x < \infty \quad (6.6)$$

である。Laguerre 多項式を $L_n^{(\lambda)}(x)$ とすると、直交多項式 $C_n(x)$ は

$$C_n(x) = \frac{n!}{(-2)^n} L_n^{(2a)}(2x) \quad (6.7)$$

であり、その規格化定数は

$$h_n = \frac{n! \Gamma(2a+n+1)}{2^{2a+2n+1}} \quad (6.8)$$

となる。歪直交多項式は

$$\begin{aligned} R_{2m}(x) &= -\frac{(2m)!}{2^{2m+1}} \frac{d}{dx} L_{2m+1}^{(2a)}(2x), \\ R_{2m+1}(x) &= -\frac{(2m+1)!}{2^{2m+1}} L_{2m+1}^{(2a)}(2x) - \frac{(2m)!}{2^{2m+2}} (2a+2m+1) \frac{d}{dx} L_{2m}^{(2a)}(2x) \end{aligned} \quad (6.9)$$

のように書ける。規格化定数 r_n は

$$r_n = 2^{-2a-4n-2} \Gamma(2n+1) \Gamma(2a+2n+2) \quad (6.10)$$

である。

(c) Jacobi アンサンブル

最後に、Jacobi アンサンブルを挙げる。このアンサンブルの固有値は線分 $[-1, 1]$ 上に分布する。その定義は

$$V(x) = -a \log(1-x) - b \log(1+x), \quad -1 < x < 1 \quad (6.11)$$

によって与えられる。対応する直交多項式は、Jacobi 多項式 $P_n^{(\lambda, \mu)}(x)$ を使うと

$$C_n(x) = 2^n n! \frac{\Gamma(2a+2b+n+1)}{\Gamma(2a+2b+2n+1)} P_n^{(2a, 2b)}(x) \quad (6.12)$$

となる。規格化定数は

$$h_n = 2^{2n+2a+2b+1} n! \frac{\Gamma(2a+n+1) \Gamma(2b+n+1) \Gamma(2a+2b+n+1)}{\Gamma(2a+2b+2n+1) \Gamma(2a+2b+2n+2)} \quad (6.13)$$

である。歪直交多項式とその規格化定数は

$$\begin{aligned} R_{2m}(x) &= 2^{2m+1} (2m)! \frac{\Gamma(2a+2b+2m+2)}{\Gamma(2a+2b+4m+3)} \frac{d}{dx} P_{2m+1}^{(2a, 2b)}(x), \\ R_{2m+1}(x) &= 2^{2m+1} (2m)! \frac{\Gamma(2a+2b+2m+1)}{\Gamma(2a+2b+4m+3)} \\ &\quad \times \left[(2m+1)(2a+2b+2m+1) P_{2m+1}^{(2a, 2b)}(x) \right. \\ &\quad \left. - \frac{(a+b)(2a+2m+1)(2b+2m+1)}{(a+b+2m+1)(a+b+2m+2)} \frac{d}{dx} P_{2m}^{(2a, 2b)}(x) \right], \end{aligned} \quad (6.14)$$

$$r_n = \frac{2^{2a+2b+4n+4}(2n)!\Gamma(2a+2n+2)\Gamma(2b+2n+2)\Gamma(2a+2b+2n+3)}{\Gamma(2a+2b+4n+3)\Gamma(2a+2b+4n+5)} \quad (6.15)$$

となる。

古典直交多項式に関係したランダム行列アンサンブルに対しては、上のような直交多項式および歪直交多項式を使って、行列の次元が無限大の極限での固有値相関の振る舞いなどの解析が進んでいる⁸⁻¹⁰⁾。それ以外の一般の場合については、とりわけランダム行列が実対称のときには未知の部分が多く、今後の興味深い研究課題となっている。

References

- 1) M.L. Mehta: *Random Matrices* (2nd edition, Academic Press, 1990).
- 2) R. Balian: *Nuovo Cimento* **B57** (1968) 183; *J. Phys. Soc. Jpn.* **26** Suppl. (1969) 30.
- 3) F. J. Dyson: *Comm. Math. Phys.* **19** (1970) 235.
- 4) M.L. Mehta: *J. Math. Phys.* **17** (1976) 2198.
- 5) M.L. Mehta: *Matrix Theory* (Les Editions de Physique, 1989).
- 6) G. Mahoux and M.L. Mehta: *J. Phys. I France* **1** (1991) 1093.
- 7) T. Nagao and M. Wadati: *J. Phys. Soc. Jpn* **60** (1991) 3298; **61** (1992) 78; **61** (1992) 1910.
- 8) T. Nagao and K. Slevin: *J. Math. Phys.* **34** (1993) 2075.
- 9) T. Nagao and K. Slevin: *J. Math. Phys.* **34** (1993) 2317.
- 10) T. Nagao and P.J. Forrester: *Nucl. Phys.* **B435** (1995) 401.