

場の量子論に

みせらぬて...

土屋 昭博

名大. 多元数理.

奈良女子大学にて

2002年 3月 15日.

目次

- I: おもちゃの量子論
- II: リーマン面上の共形場理論
の構成 (ひみつのばくろ)

I. おもちの量子論

おもちゃ の特性。

1) 構造 が 簡単

2) 遊んで 112 楽し 11。

3) 本質 が うまほり となる。

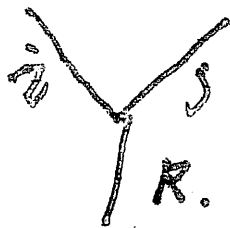
§I-1

詔定.

・電荷 $\in \{0, 1, \dots, \ell\}$ $\ell \geq 1$.

・荷電共役 $\ast : I \rightarrow I$
 $\downarrow \qquad \qquad \downarrow$
 $i \rightarrow i^* = \ell - i$

・保存法則.



: 南く.

$\Leftrightarrow \cdot \underline{i+j+k}$: 偶数

$\cdot |i-j| \leq k \leq i+j$

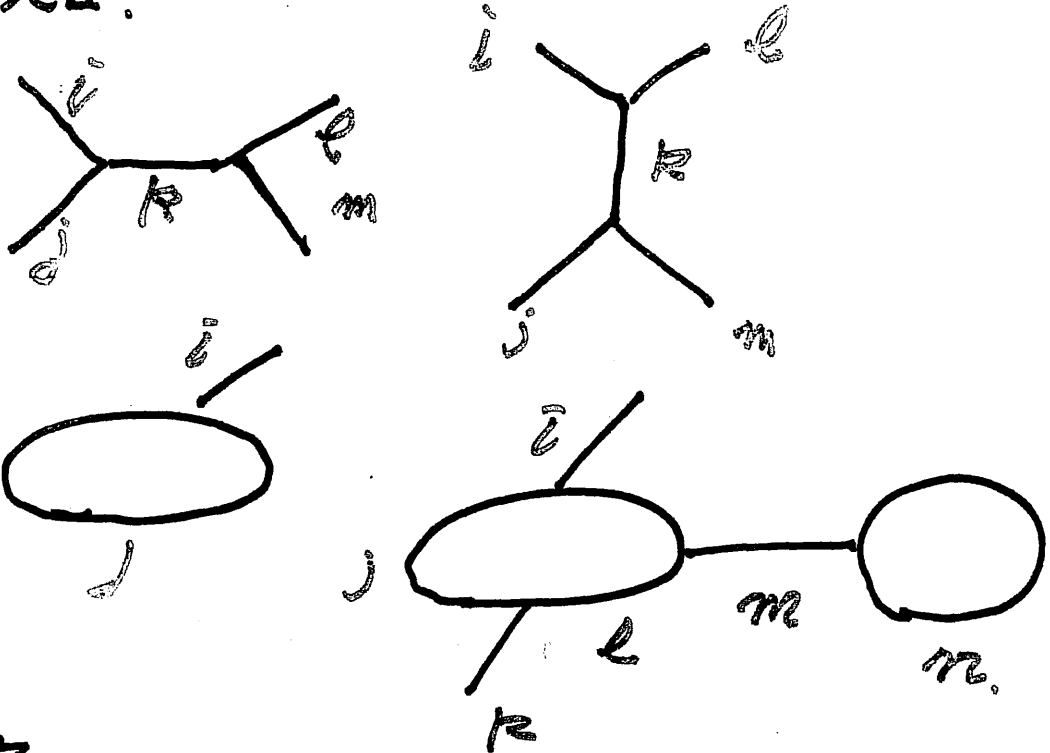
三角不等式.

・注意: i, j, k は \mathbb{Z}

好称.

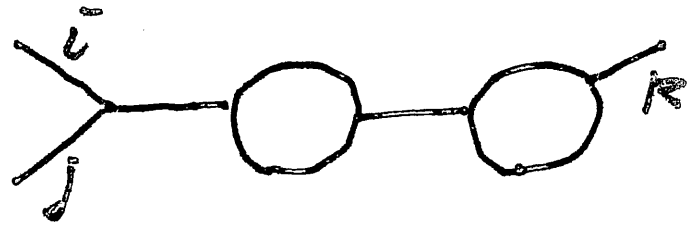
$\cdot N_{i,j,k} = \begin{cases} 1 & \text{南く} \\ 0 & \text{otherwise} \end{cases}$

回路



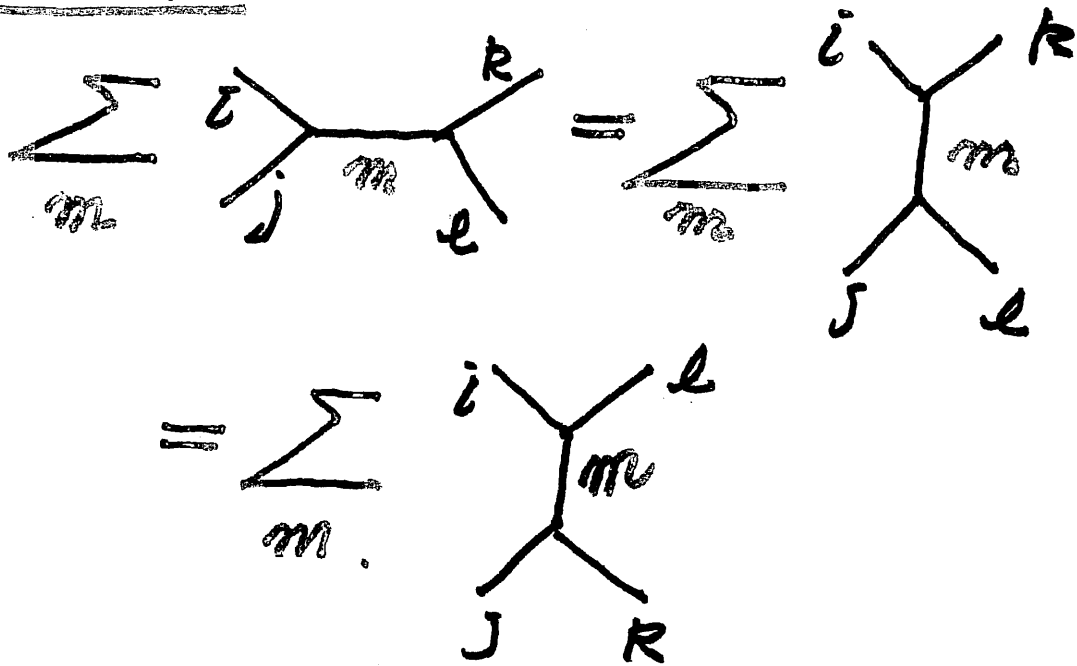
認定 例

- ・ 回路個定
- ・ 外線に入る(出る)電荷個定



問：可能な電荷の配置の数
= ?

双対性.



Vierlinde 代数.

$\cdot \mathcal{O} = \sum_i \mathbb{Z} \varphi_i.$

$\varphi_i \cdot \varphi_j = \sum_k N_{ij}^k \varphi_k.$

$\cdot \mathcal{O}$: \mathbb{Z} 上の φ_0 を単位元とする
 $N_{ij}^k = N_{ji}^k$
 可換代数.

• σ : 可換

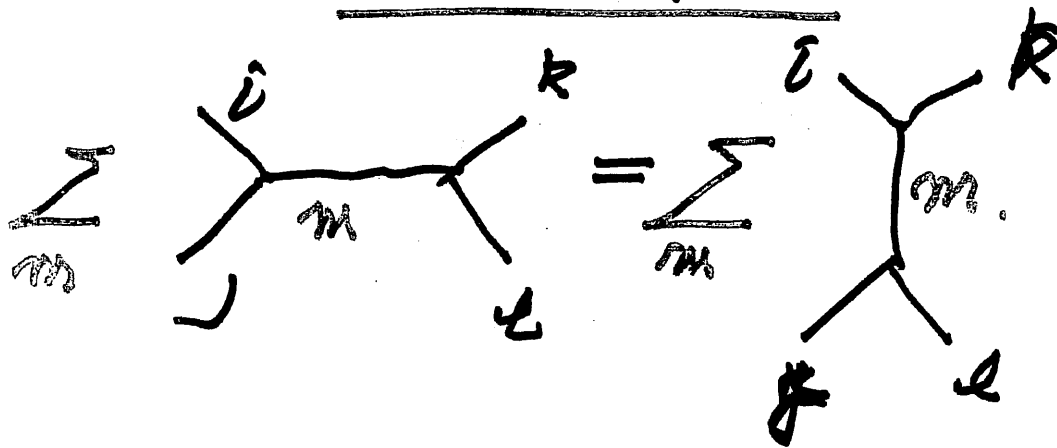
$$\longleftrightarrow \underline{N_{ij}^k = N_{ji}^k}$$

• ρ : 单位元

$$\longleftrightarrow \underline{N_{0i}^j = \delta_{ij}}$$

• α : associative

\longleftrightarrow 双对性.



一般の双対性

• (g, N) $g \geq 0, N \geq 0$

$$\left\{ \begin{array}{l} g=0 \Rightarrow N \geq 3 \\ g=1 \Rightarrow N \geq 1 \\ g \geq 2 \Rightarrow N \geq 5 \end{array} \right.$$

• $A = \{1, \dots, N\}$

$J_A = \{J_1, \dots, J_N\} \quad J_a \in \{0, 1, \dots, g\}$

(T, J_A)

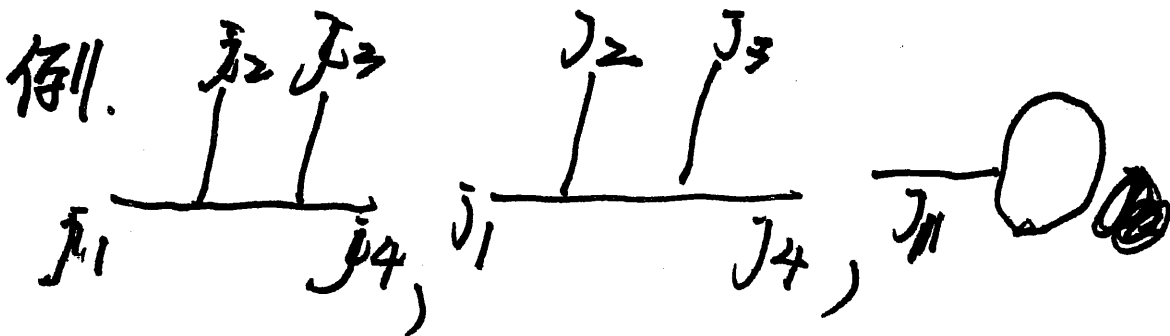
T: 二次元グラフ

三分岐グラフ

• 外線 $A = \{1, \dots, N\}$ 2番
目

• $J_A = \{J_1, \dots, J_N\}$: 外線

$a \rightarrow J_a$: 電荷



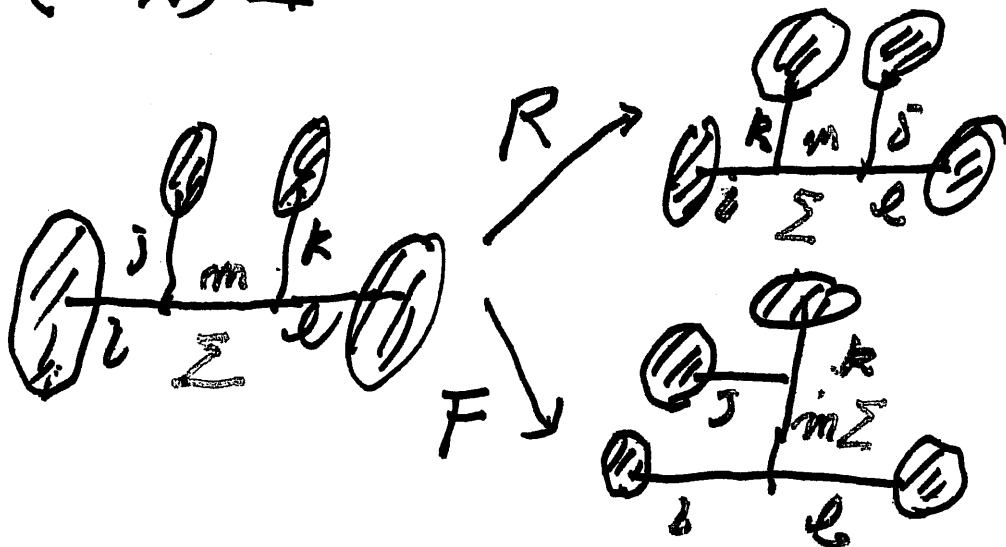
$d_P(J_A)$

$\equiv \# \{ (T, A) \text{ の物線への} \\ \text{可能な配置の数} \}$

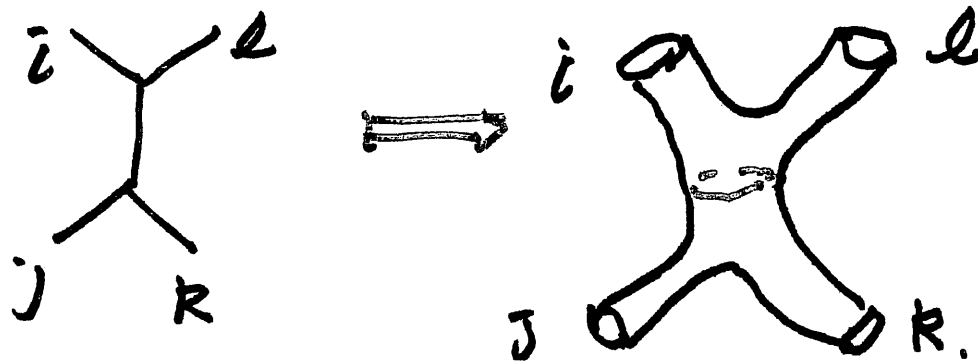
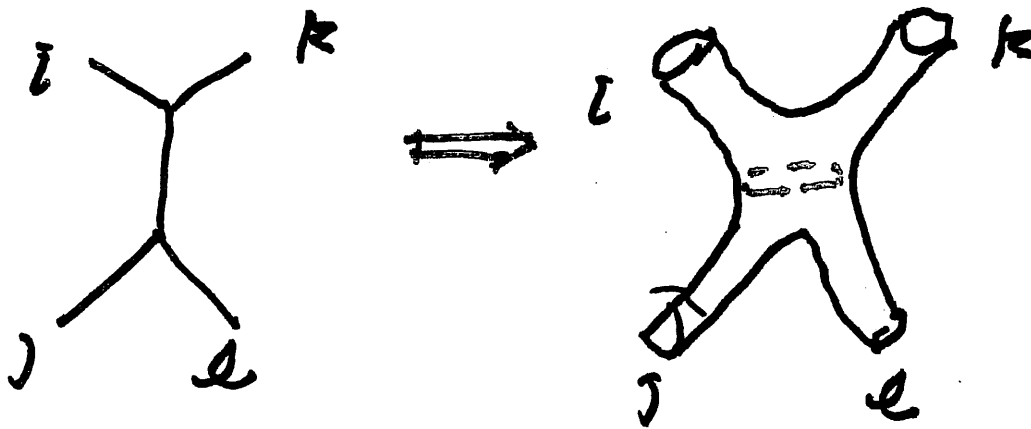
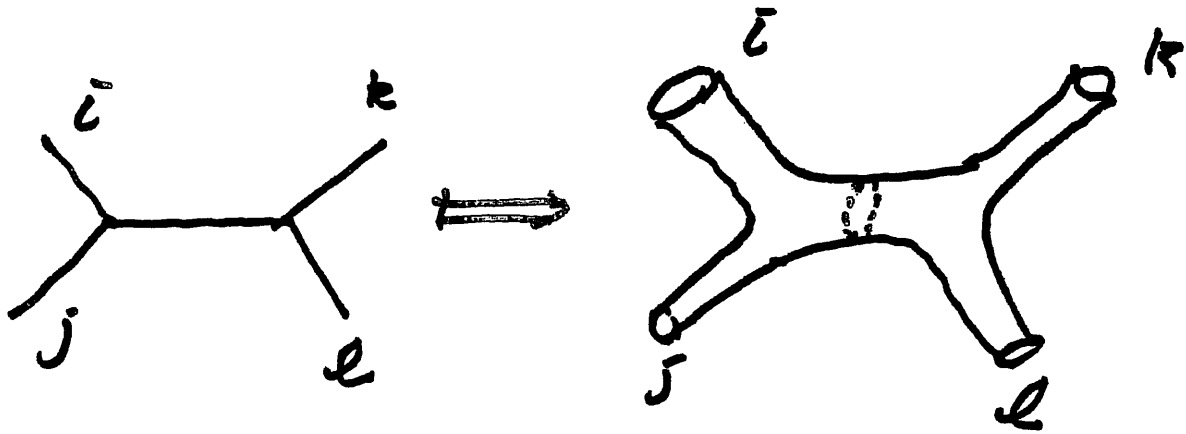
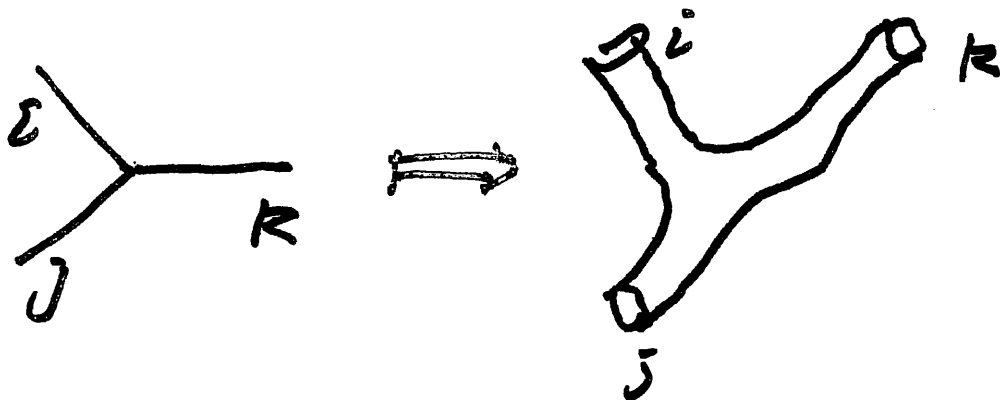
定理 双対性

$d_P(J_A)$ は (g, N) と J_A のみ
により、 P の取り方によらず、
 $d_{g, N}(P)$ と書ける。

$\therefore (g, N), J_A$ 固定すると
 (P, J_A) 達は次の変換でつながる

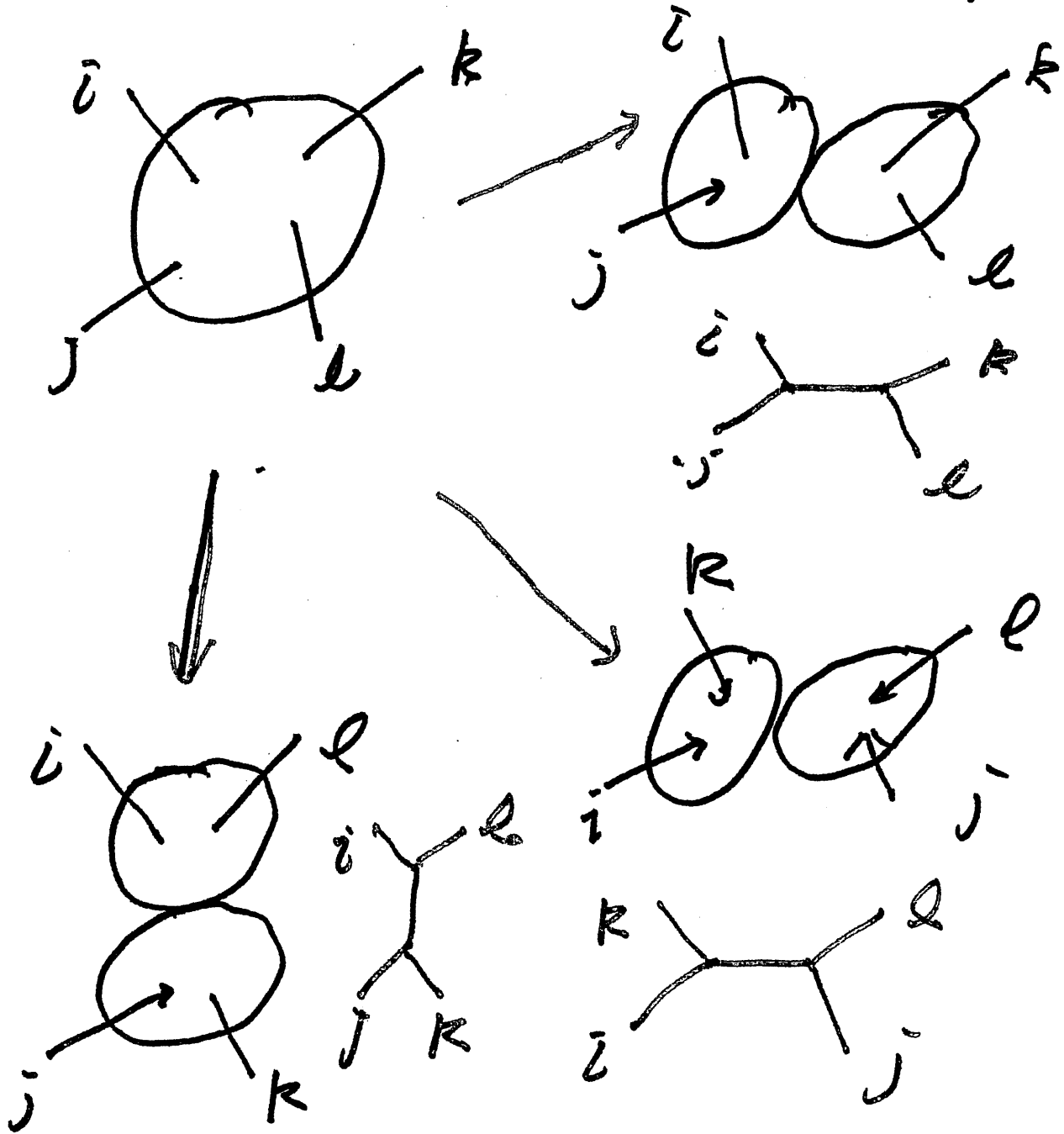


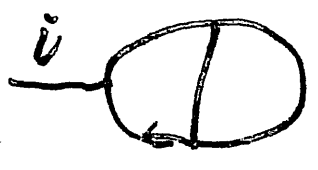
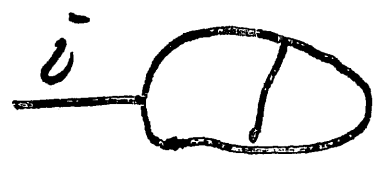
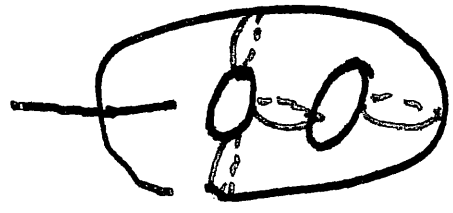
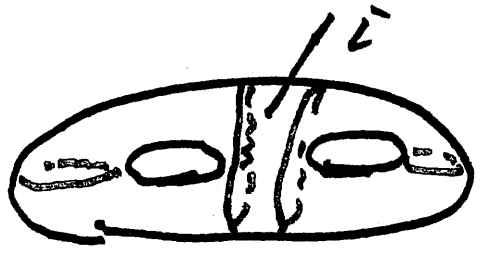
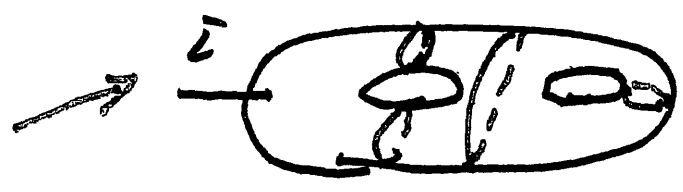
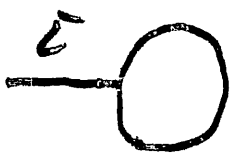
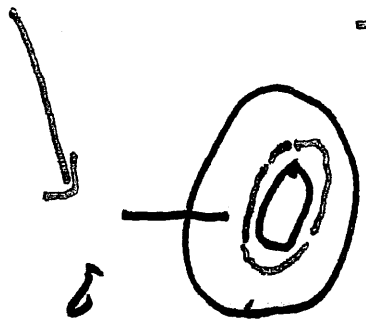
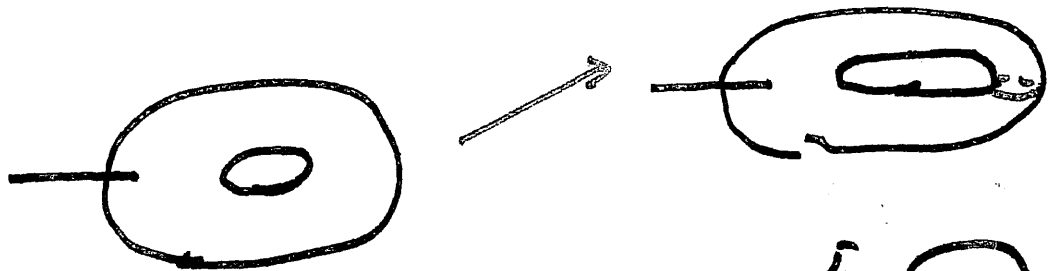
1次元の2次元



2次元から一次元へ.

ハミルトン分解 \rightarrow リーア面の
の退化.





命題

$$(g, N) \longrightarrow \mathcal{P}$$

$$\mathcal{P}: \text{外線} = \{1, \dots, N\}$$

$$\text{内線の数} = 3g - 3 + N$$

$$\text{3分岐点の数} = 2g - 2 + N$$

例

$$(g, N) = (0, 5)$$



#内線	2	2
#3分岐点	3	3

$$(g, N) = (2, 2)$$



#内線	5	5
#3分岐点	4	4

§I-2.

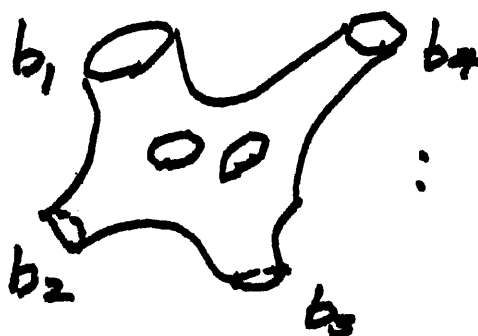
13.

双射性 \Rightarrow 写像類群の表現.

写像類群 $T(g, N)$

$(S; b_1, \dots, b_N)$

S : 種類数 g . 向きづけられた.
曲面. 境界 b_1, \dots, b_N .



(g, N)
 $= (2, 4).$

$T(g, N)$

$\equiv \{ f: (S; b_1, \dots, b_N) \rightarrow (S; b_1, \dots, b_N) \}$

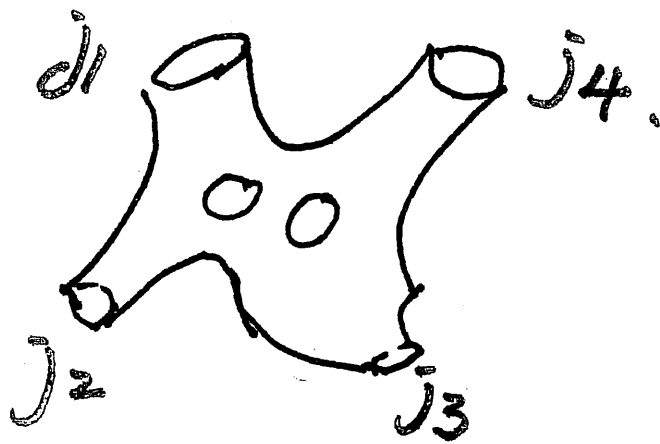
向きを変えずに同相写像

$f|_{b_i} = \text{id.}$

\sim : Isotopy.

(T. 2) の表現の構成.

Data $J = \{j_1, \dots, j_N\}$ $j_a \in I.$
外線上の電荷.



$V_{g,N}(J)$: 仮想的表現空間

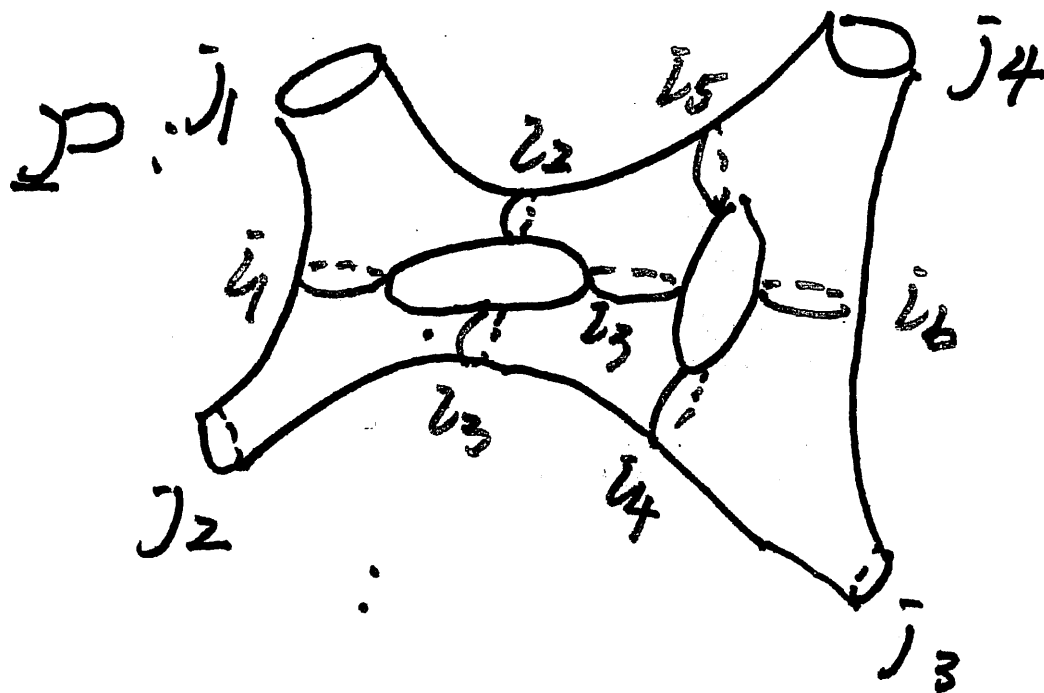
\mathcal{D} :

$V_{g,N}(J)$ の 色々な実現

$V_p(J)$: $\mathcal{D} = (S: b_1, \dots, b_N)$
の パリティ分解.

$\mathcal{V}_P(\mathcal{J})$ の構成.

$$\mathcal{V}_P(\mathcal{J}) \equiv \sum_{I=(\bar{c}_1, \dots, \bar{c}_M)} \mathbb{C} |I, \mathcal{J}\rangle$$



$$I = (\bar{c}_1, \dots, \bar{c}_M)$$

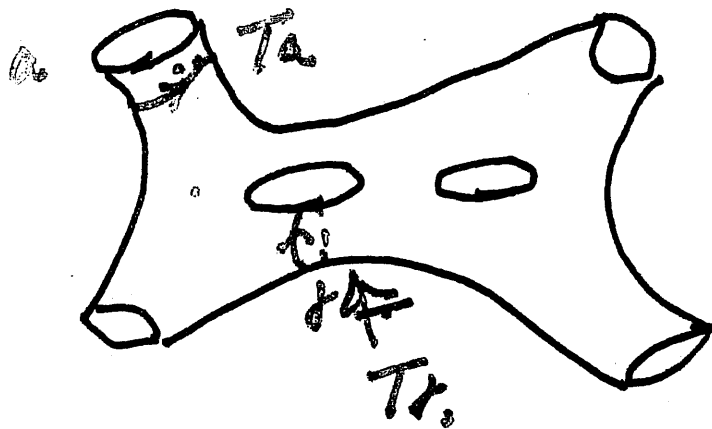
: 内線 = cut

をつらぬく電荷

注意 $\dim \mathcal{V}_P(\mathcal{J})$

P によらず (g, N, \mathcal{J}) のみで

• P : ハッセリ-分解.



a : 外線 $T_a \in P(g, N)$
 b : 内線 $T_b \in P(g, N)$
 #k Dehn twist.

主張

$\{T_1, \dots, T_N, T_a : a \in \text{外線}\}$

$\subseteq P(g, N)$

$P(g, N)$ の 極大 可換部分群
 を生成する。

• 荷電粒子のエネルギー

$$\Delta_i = \frac{i(i+2)}{4(l+2)} \quad i \in I = \{0, 1, \dots, l\}$$

• $T(g, N)$ の表現 $\rho(I)$ on $V_{g, N}(I)$

• ハミルトン分解 \mathcal{H}

$\{T_a, T_{\pm}\}$: 可換 $\subseteq T(g, N)$

$$V_{\rho}(I) = \sum_{\mathcal{J}} \mathbb{C} |I, \mathcal{J}\rangle$$

• $\{T_a, T_{\pm}\}$ を同時対角化

する表示 (量子力学)

• $T_a |I, \mathcal{J}\rangle = \Delta_a |I, \mathcal{J}\rangle$


• $T_{\pm} |I, \mathcal{J}\rangle = \Delta_{\pm} |I, \mathcal{J}\rangle$

Δ 2017 Δ .

$\Gamma(g, N)$ の $V_{g, N}(J)$ 上の
表現の構成.

① $V_P(J) = \sum_I \mathbb{C} |I, J\rangle_P$

$\{T_a, T_r\}_P$ を対角化する表示.

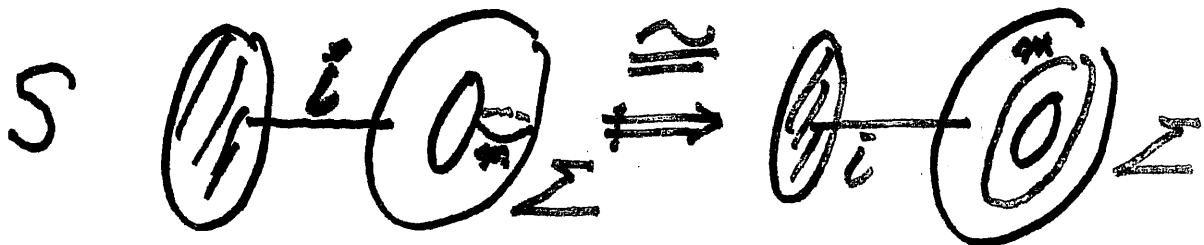
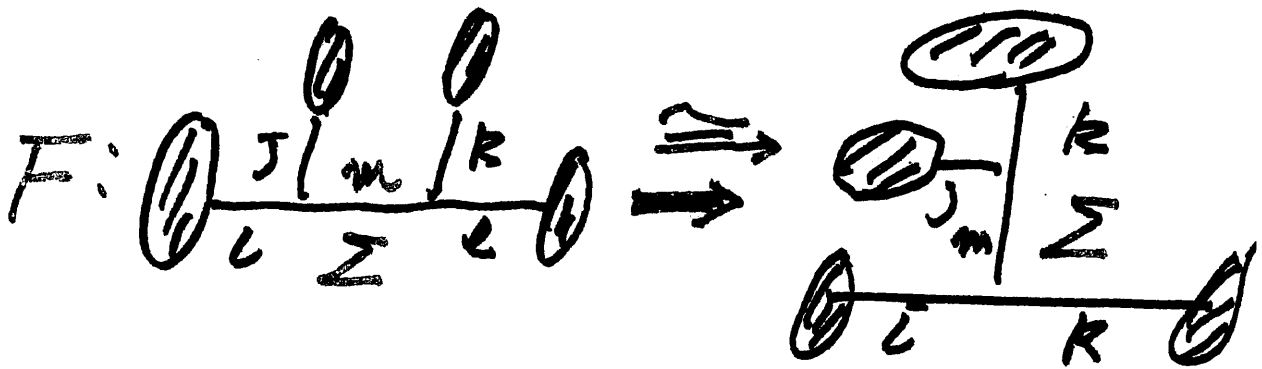
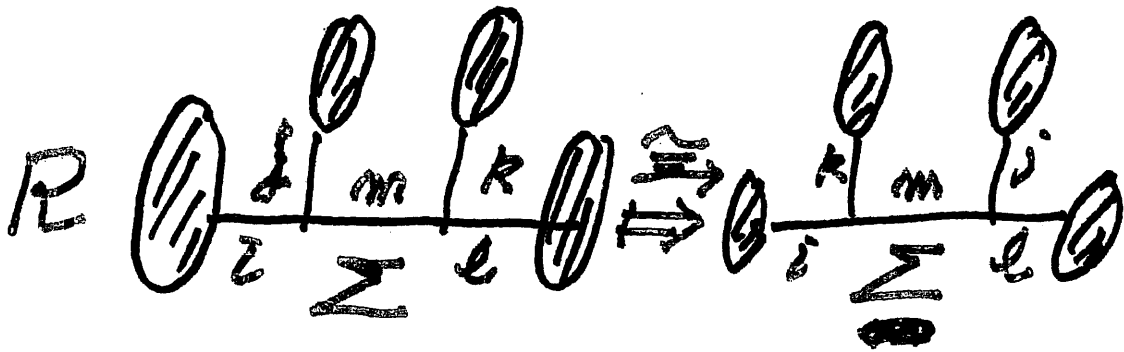
② $V_P(J)$ の間の
接続行列. の構成 

R, T, S

R, T, S の間の基本関係!

Grothendieck, Seiberg-Moore.

接続行列 R, F, S.



R, F, S: 基本亜群 E
生成

$\mathcal{P} \xrightarrow{\Phi} \mathcal{P} : R, F, S$

もとはもとの は $\mathcal{P}(g, N) \cong \Gamma$

II. リーマン面上の共形場理論の構成 (ひみつのぼく)

§II.A

- $T(g, N)$ の無階小化.
- 荷電粒子を運ぶ場の作用素の構成.
- 場の作用素を運動させる
エネルギー、モーメント、角運動量
場の作用素の構成

← リーマン面上での
共形場理論の構成
1988年 T.U.Y.

物理学(者)との付き合い方.

[他流討合のすすめ.]

1) 物理学(者)とは、結論

例、数式にもとづいて議論する

2) 物理学者の理由づけ、論理

を彼等の云つてゐる順番で

びん密化、証明、を試みるは
ならない。

3) 発想の逆転

◦ 物理学者の最終結論

⇒ 数学者の定義

◦ 数学者: 自分の定義に責任
をもつ事

伝統的場の理論に
おける 2つの方法.

- 1) 正準量子化.
- 2) 汎関数積分.

Lagrangian から出発.

- せつ動力論 により
分配関数、ルンダ関数
の計算.

2次元共形場理論.

• 共形不変性

⇒ ① エネルギー・モーメント
テンソル

は ヴァゾロ代数を生成.

② 場の作用素

正則関数.

• Non-abelian current

⇒ affine リー環を生成する

• Affine リー環の表現

(可積分表現) より出発

12. 場の理論を構成する

T.K, T.U.Y (1988) の立場

§ II. 1 アライリー-環の
可積分表現.

$\mathfrak{g} = \mathfrak{sl}(2, \mathbb{C})$ 3次元 単純リー環

$\cdot V_j \quad j=0, 1, 2, \dots$

$\left\{ \begin{array}{l} \cdot \mathfrak{g} \text{ の } j \text{ 次元 } \mathbb{C} \text{ 線形空間} \\ \cdot \dim V_j = 0. \end{array} \right.$

$\cdot X^1, X^2, X^3 \in \mathfrak{g}$.

\mathfrak{g} の正規直交基底

$\Delta = \sum_{i=1}^3 (X^i)^2 : \text{ラプラス作用素}$

$$\Delta = \frac{1}{2} (j+1) \cdot i \cdot j \quad m \cdot V_j$$

• フーリエ変換

$$\hat{f} = \mathcal{O} \oplus C(\mathbb{R}) \oplus C_c \oplus C_d$$

• $C(\mathbb{R})$: ローパスフィルタ全体

• c : center $d = \xi \cdot \frac{d}{d\xi}$

• $[X \otimes \xi^m, Y \otimes \xi^n]$

$$= [X, Y] \otimes \xi^{m+n} + m(X, Y)$$

- Dirac δ

• $X_m = X \otimes \xi^m$

• 可積分表現 $\{ \ell = 0, 1, \dots, \lfloor \frac{N}{2} \rfloor \}$

$$\mathcal{H}_\ell = \sum_{d \geq 0} \mathcal{H}_\ell(d)$$

$$j = 0, 1, \dots, \ell$$

- $C = \ell \text{id}$
- $\mathcal{H}_\ell(0) = V_j$ $\dim \mathcal{H}_\ell(d) < \infty$
- $X_m: \mathcal{H}_\ell(d) \rightarrow \mathcal{H}_\ell(d-m)$
- \mathcal{H}_j : 異なる 2 つの性質を持つ

非可換電流, $X(z)$, $X(\omega)$

$$\cdot \underline{X(z) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} X_n z^{-n}}$$

$$\cdot \underline{X(z): \mathcal{D}_z \rightarrow \mathcal{D}_z}$$

$\underline{z \in \mathbb{C}^*}$ 正則 \underline{z} development
作用素

作用素展開

$$\underline{X(z) Y(\omega)} \sim \frac{\rho(X, Y)}{(z - \omega)^2} \text{id} + \frac{1}{z - \omega} \underline{[X, Y]_{\omega}} + \text{regular}$$

$$\boxed{z \rightarrow \omega}$$

I 級 群 - $E - E$ の $T(z)$

$$T(z) = \lim_{\omega \rightarrow z} \frac{1}{z(\omega-z)} \left\{ \sum_{i=1}^{\infty} X^i(\omega) X^i(z) - \frac{3c}{(\omega-z)^2} \text{id} \right\}$$

$$= \sum_{n \in \mathbb{Z}} T(n) z^{-n-2}$$

交換関係 $c_2 = \frac{3c}{d+2}$: 打ち消

• $[T(m), T(n)] = (m-n) T(m+n)$

$$+ \frac{1}{12} (m^3 - n) \delta_{m+n,0} c_2 \text{id}$$

• “ウラウツ” 交換

• $[T(m), X(z)] = z^m \left(z \frac{d}{dz} + (m+1) \right) X(z)$

• 場の作用素

• $T(0) = (d+1) \text{id}$

on $\mathcal{H}_c(d)$: I 級群作用

§II-2. リーマン面上での

アデール環の表現論的应用

(Adelの方法)

$\hat{X} = (R, \Omega, \xi)$ $A = \{1, \dots, N\}$

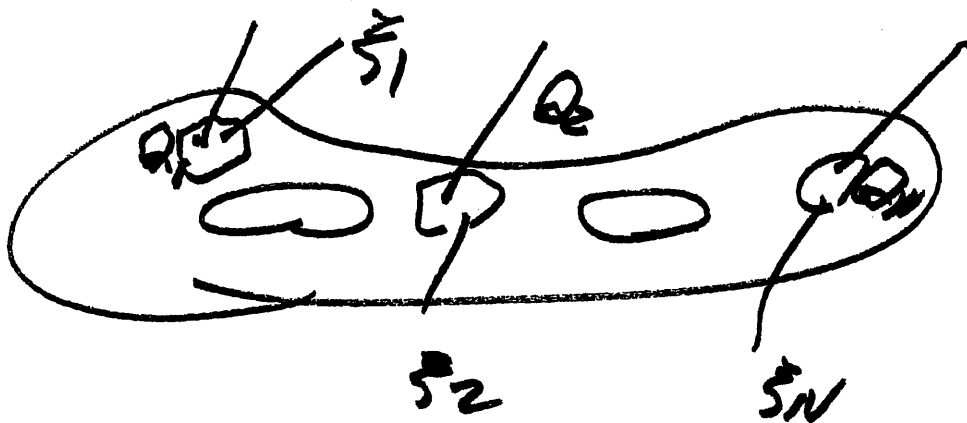
$Q_A = (Q_1, \dots, Q_N)$, $\xi_A = (\xi_1, \dots, \xi_N)$

R : 種数 g のリーマン面

Q_1, \dots, Q_N : 相異なる点 on R .

ξ_1, \dots, ξ_N : ξ_a : 点 Q_a の
近傍の局所座標

$\xi_a(Q_a) = 0$



• アデール $\hat{\mathcal{G}}_A$

• $\hat{\mathcal{G}}_A = \sum_{a \in A} \hat{\mathcal{G}}_a$ $\hat{\mathcal{G}}_a$: copy of $\hat{\mathcal{G}}$.

• $\mathcal{H}(\mathcal{J}_A) = \bigotimes_{a \in A} \mathcal{H}\mathcal{J}_a$

$\mathcal{J}_A = (\mathcal{J}_1, \dots, \mathcal{J}_n)$ $\mathcal{J}_a \in A$.

• $\mathcal{P}_A = \sum_a \mathcal{P}_a$: $\hat{\mathcal{G}}_A$ の $\mathcal{H}(\mathcal{J}_A)$

上への Tensor 積表現

• Principal Adels $\hat{\mathcal{G}}_{\mathbb{Z}}^{\text{ad}} \subseteq \hat{\mathcal{G}}_A$

• $\mathcal{J}_A: \mathcal{G} \otimes H^0(\mathbb{P}^1, \mathcal{O}(*Q_a)) \longrightarrow \hat{\mathcal{G}}_A$

$X \otimes f(z) \longrightarrow \sum_a X \otimes f_a(z_a)$

$f_a(z_a)$: $f(z)$ の点 Q_a における
 z_a における層切

• $\hat{\mathcal{G}}_{\mathbb{Z}}^{\text{out}} \subseteq \text{Im } \mathcal{J}_A \subset \hat{\mathcal{G}}_A$

Lie sub-algebra

• コホモロジー-ブロック

定義

$$\cdot \underline{V_{\mathfrak{z}}(JA)} \equiv \frac{Z(JA)}{\hat{\sigma}_{\mathfrak{z}}^{\text{out}}(Z(JA))}$$

$$\cdot \underline{V_{\mathfrak{z}}^+(JA)} \equiv \text{Hom}_{\mathbb{C}}(V_{\mathfrak{z}}(JA), \mathbb{C})$$

点 \mathfrak{z} での共形ブロックの空間

定理. 共形ブロックの空間の
有限次元性.

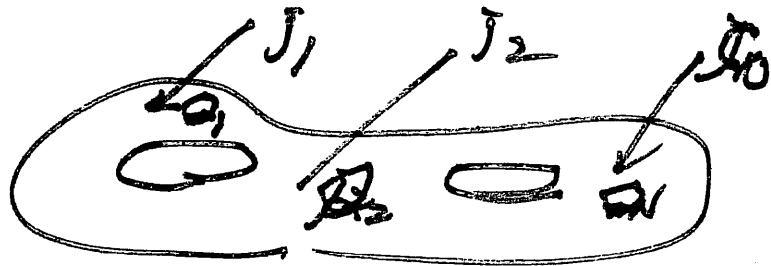
$$\dim_{\mathbb{C}} V_{\mathfrak{z}}^+(J) < \infty$$

非可換電流の相対関係

共形ジョットの意味づけ

$\xi = (R, Q_A, \xi_A)$ 個定

$J_A = (j_1, \dots, j_N)$ 個定.



$M = 0, 1, \dots$

$\underline{R^M} \supset \underline{\Delta_M(Q)} : \boxed{\text{Divisor}}$

$$\Delta_M(Q) = \left\{ \begin{array}{l} z = (z_1 \dots z_M) \\ z_i = z_j \text{ or } z_i = \omega_0 \\ \text{(*)} \end{array} \right\}$$

$\underline{H^0(R^M, \Omega^{R^M}(*\Delta_M(Q)))}$

R^M 上 Δ_M 上のみ に極を有する $(g, \dots, 2)$ 型.

定義. 非可換電位の相関関数系

$$\underline{\Xi = (\Xi_0, \Xi_1, \dots)}$$

$$\Xi_{11}: \underline{\mathcal{O}^{\otimes M} \otimes \mathcal{R}(I_A)} \longrightarrow H^0(\mathbb{R}^M, \underline{D^{\otimes M}})$$

(* $\mathcal{A}(M)$)

$$\underline{X_1 \otimes \dots \otimes X_M \otimes u} \longrightarrow$$

$$\langle X_1(z_1) \dots X_M(z_M) | u \rangle$$

$$\underline{dz_1 \dots dz_M}$$

1) $X_1(z_1) dz_1, \dots, X_M(z_M) dz_M$

の置かんで不変.

2)

3)

{ 次頁

$$2) \langle \Phi_{H+1} | X(z) X_1(z_1) \dots X_N(z_N) | \psi \rangle$$

$$dz dz_1 \dots dz_N$$

$$= \sum_{n \in \mathbb{Z}} \langle \Phi_n | X_1(z_1) \dots X_N(z_N) | \rho_a(X_n) | \psi \rangle$$

$$\xi_a(z)^{-n-1} d\xi_a(z) dz_1 \dots dz_N$$

$$as \quad z \rightarrow Q_a$$

$$2) \langle \Phi_{H+2} | X(z) Y(w) X_1(z_1) \dots X_N(z_N) | \psi \rangle$$

$$dz dw dz_1 \dots dz_N$$

$$\sim \frac{\ell(X, Y)}{(z-w)^2} \langle \Phi_H | X_1(z_1) \dots X_N(z_N) | \psi \rangle$$

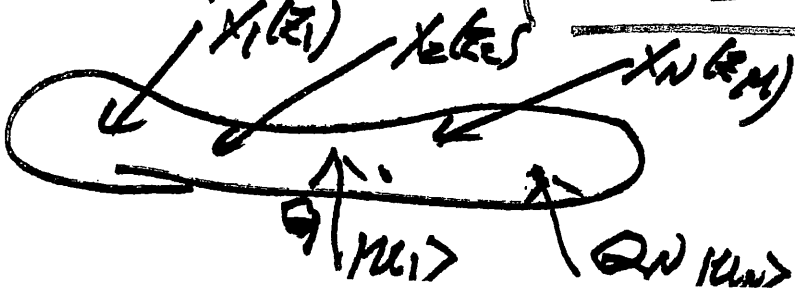
$$dz dw dz_1 \dots dz_N$$

$$+ \frac{1}{(z-w)} \langle \Phi_{H+1} | [X, Y](w) X_1(z_1) \dots X_N(z_N) | \psi \rangle$$

$$dz dw dz_1 \dots dz_N$$

+ regular

$$as \quad z \rightarrow w$$



• $\text{Con}_2(J_A) = \{ \mathbb{A} = (\mathbb{A}_0, \mathbb{A}_1, \dots) \}$

定理

$$\text{Con}_2(J_A) \xrightarrow{\cong} \mathcal{V}_2^+(J_A)$$

$$\mathbb{A} = (\mathbb{A}_0, \mathbb{A}_1, \dots) \longrightarrow \mathbb{A}_0$$

: ベクトル空間の同型

注意

$$\mathbb{A}^{(1)} = (R, Q_1, \dots, Q_N, \xi_1^{(1)}, \dots, \xi_N^{(1)})$$

$\xi_a^{(1)}$; ξ_a を order 1

までみた

• $\mathcal{V}_2^+(J_A)$ は 適当な変換操作の
もとで $\mathbb{A}^{(1)}$ のみになる

• $\mathcal{V}_{2,0}^+(J_A)$ と書ける。

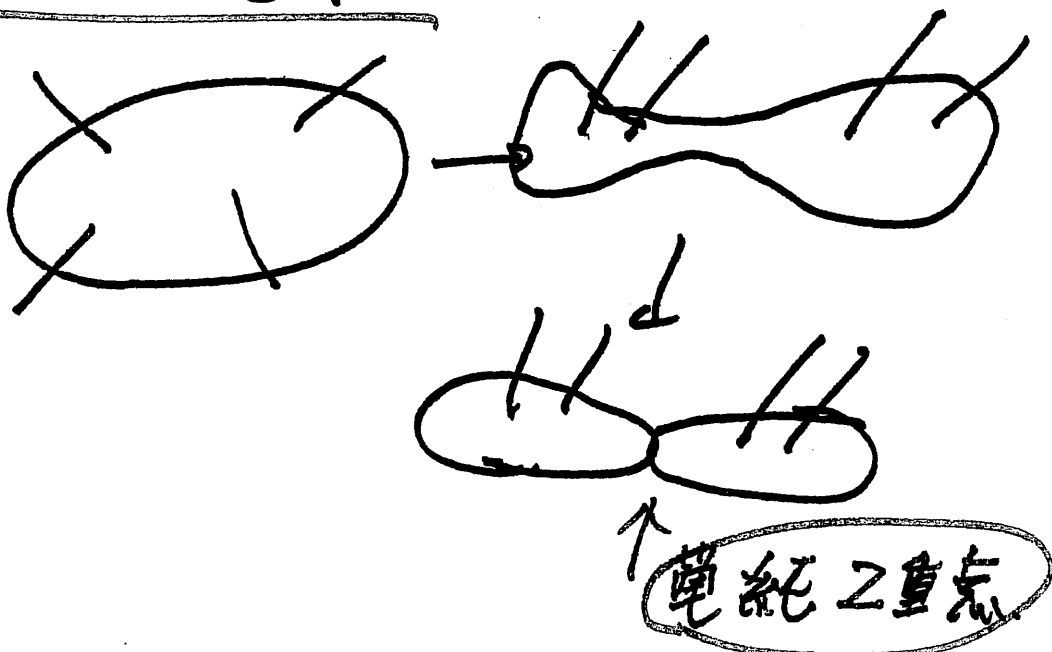
基本問題

1) $V_{\mathbb{Z}^n}^+(JA)$ \mathbb{Z}^n に よう
に depend する。

$\dim_{\mathbb{Q}} V_{\mathbb{Z}^n}^+(JA) = ?$

2) $V_{\mathbb{Z}^n}^+(JA)$ は \mathbb{Z}^n の 変位
につ_いて どう ように
よる まら か

\mathbb{Z}^n の変位



Moduli - space. $A = \{1, \dots, N\}$

$$\underline{M_{g,N}^{(1)}} \equiv \{ \underline{\mathcal{X}^{(1)}} = (R, Q_A, \xi_A^{(1)}) \}$$

genus $R = g \{$
 $\} /$ 正則同型

Moduli space of genus

\circ N pointed genus g curves
with first order coordinates.

$$\underline{\overline{M}_{g,N}^{(1)}} = \underline{M_{g,N}^{(1)}} \cup \underline{D_{g,N}^{(1)}}$$

\bullet $M_{g,N}^{(1)}$ のコンパクト化

\bullet $D_{g,N}^{(1)}$: normal crossing
divisor

\bullet $D_{g,N}^{(1)}$: 退化した点と見られる

$\overline{M}_g^{(1)}$: $\xi_A^{(1)}$ と見られる点も

$$\pi : \overline{M}_g^{(1)} \rightarrow \overline{M}_g : \underline{(\mathbb{C}^*)^N \text{-bundle}}$$

例 $\overline{M(0.4)} = M(0.4) \cup P(0.4)$

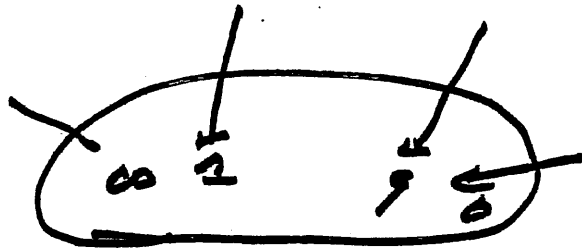
$\cdot \underline{M(0.4)} \cong \underline{P' \setminus \{0.1, \infty\}}$

$(\underline{P', 0.1, 9, z}) \leftarrow \underline{8}$

$\cdot \overline{M(0.4)} = P'$

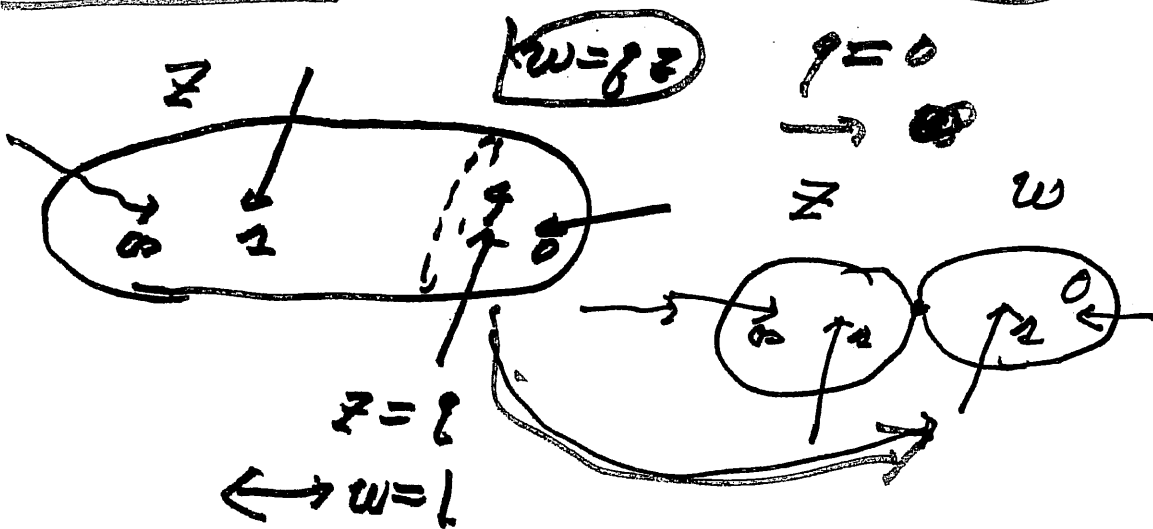
$\cdot 8=0 \rightarrow ?$

$(\underline{P', 0.1, 9, z})$



$\underline{8 \rightarrow 0 ?}$

$\underline{P' \ni z, w = 8z.}$



$$\underline{\mathcal{V}_{M_{p,N}}^+(JA)} \equiv \bigcup_{\mathcal{Z}^{(1)} \in M_{p,N}^{(1)}} \underline{\mathcal{V}_{\mathcal{Z}^{(1)}}(JA)}$$

coherent $\mathcal{O}_{M_{p,N}^{(1)}}$ - modules

∩

$\mathcal{V}_{\overline{M}_{p,N}^{(1)}}(JA)$: coherent

$\mathcal{O}_{\overline{M}_{p,N}^{(1)}}$ - modules

∴ v.e. $\mathcal{Z}^{(1)} \in \overline{M}_{p,N}^{(1)} \vdash \mathcal{Z}^{(1)} \in$

$\mathcal{V}_{\mathcal{Z}^{(1)}}(JA)$ is defined.

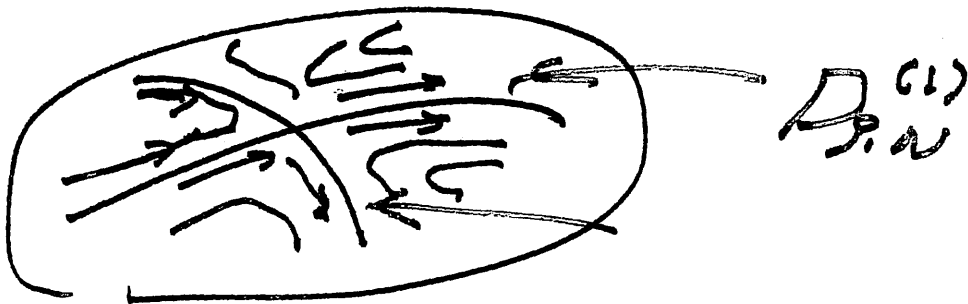
注意 $\mathcal{V}_{\mathcal{Z}^{(1)}}(JA)$: 有限次元.

• Projective connection
on $\mathcal{V}_{M_{g,N}^{(1)}}(T^*)$

$\mathcal{D}_{M_{g,N}^{(1)}}(-\log D_{g,N}^{(1)}; C_0) ; C_0 = \frac{3g}{4(1+2g)}$

sheaf of ~~twisted~~, twisted
first order differential
operators on $M_{g,N}^{(1)}$,
with log zero along $D_{g,N}^{(1)}$,

$$M_{g,N}^{(1)} \supseteq D_{g,N}^{(1)}$$



基本定理.

1) $\mathcal{V}_{M_{g,N}}^{(1)}(JA)$

coherent ~~$\mathcal{O}_{M_{g,N}}^{(1)}$~~ $\mathcal{O}_{M_{g,N}}^{(1)}$ module

2) $D_{M_{g,N}}^{(1)}(-\text{lap} | \mathcal{O}_{g,N}^{(1)}, G_{\mathbb{Z}})$

is canonical is

$\mathcal{V}_{M_{g,N}}^{(1)}(JA)$ is acts

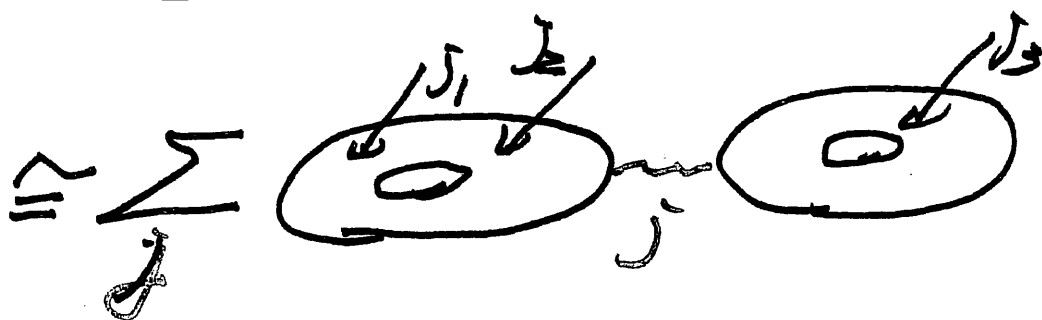
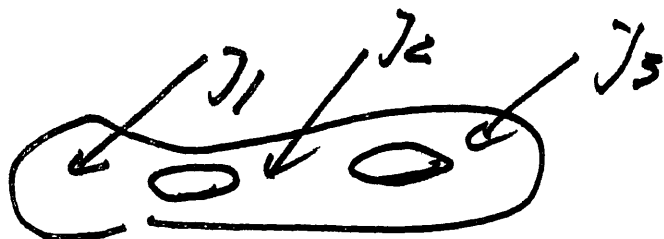
3) $\mathcal{V}_{M_{g,N}}^{(1)}(JA)$: locally

free $\mathcal{O}_{M_{g,N}}^{(1)}$ module

系 $\mathcal{V}_{g,N}^{(1)}(JA)$ の基底

は $\mathcal{E}^{(1)} \in \overline{M}_{g,N}^{(1)}$ による.

定理. 因子化定理.



定理

$$\dim \left(\sum_j \right) = N_j k.$$

$M_{g,N}$ の 最も退化した点



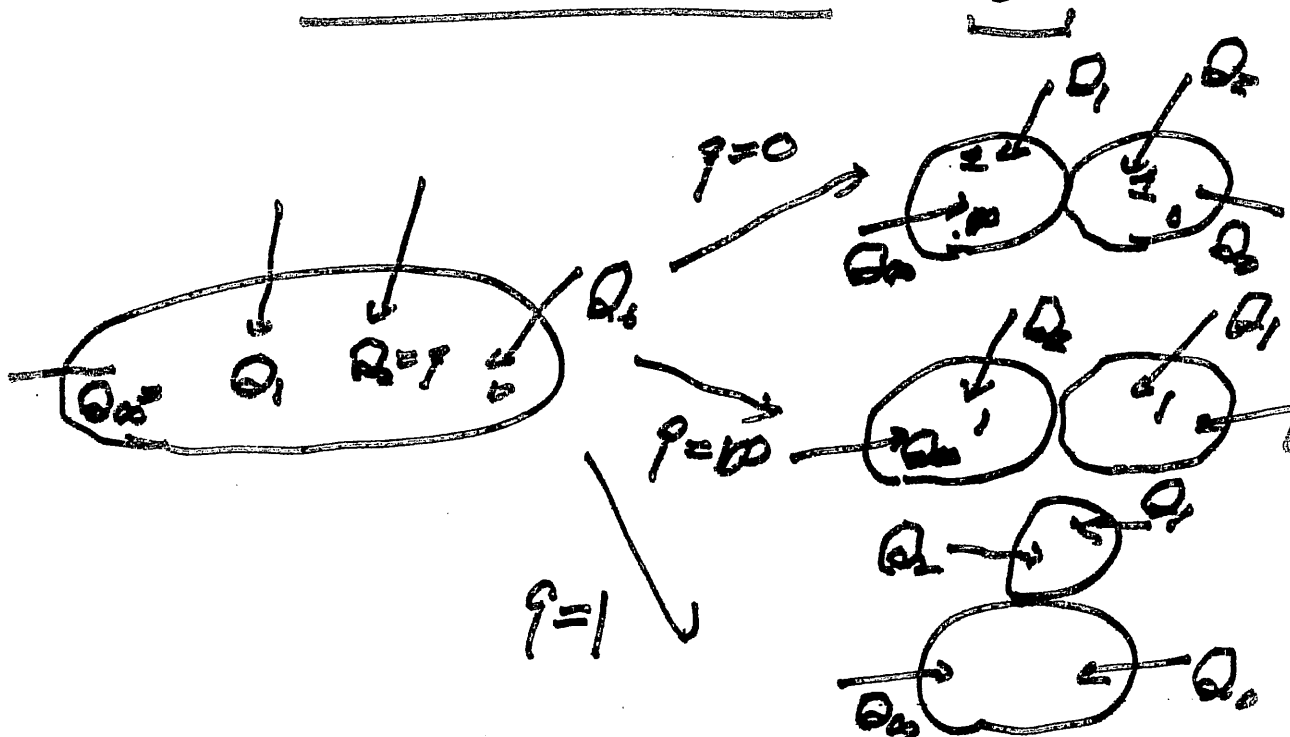
P : パーティツ分解

例 $(g, N) = (0, 4)$

$M_{(0,4)} = P' \supseteq D_{(0,4)} = \{0, 1, \infty\}$

$\therefore \{Q_0=0, Q_1=1, Q_2=g, Q_3=\infty\}$

$(P', Q_0, Q_1, Q_2, Q_3) \leftrightarrow g$



$$\underline{\mathcal{V}_{M_{g,n}^{(1)}}(J_A)} \longrightarrow M_{g,n}^{(1)}$$

(proj) flat vector bundle

↓

↓ 最良近似
LSE

$$\underline{\mathcal{V}_P(J_A)} \longrightarrow \underline{P}$$

$\mathcal{S} // \leftarrow$ canonical 非同型

$$\underline{\underline{\sum_I \langle I, J \rangle}} = \underline{\mathcal{V}_P(J_A)}$$

この $\mathcal{V}_P(J_A)$ 上の flat

connection をとって

接続可能

→ 接続行列

定理

$$\underline{P(G, N) \cong \Pi_1(M_{G, N}^{(1)})}$$

$$\bullet \underline{(M_{G, N}^{(1)}, \{P\})}$$

の基本亜群

R, F, S によって生成

$$\bullet \Pi_1(M_{G, N}^{(1)}, \{P\}) \leftarrow R \text{ の近く}$$

$$\bullet \underline{T_1, \dots, T_N}: M_{G, N}^{(1)} \xrightarrow{(\mathbb{C}^*)^N} M_{G, N}$$

fibre の T_i

$$\bullet \underline{T_i}: \begin{array}{c} \downarrow \\ \textcircled{0 \quad 1 \quad \infty} \\ \uparrow \end{array}$$

$$\left. \begin{array}{l} D_j^{(1)} \\ \vdots \\ D_j^{(N)} \end{array} \right\} \bullet \underline{T_j: \text{ } \mathbb{C}^* \text{ 上の } \text{divisor} \in \overline{M_{G, N}^{(1)}}$$

$$\bullet \underline{T_j: D_j^{(1)} \text{ の } \mathbb{C}^* \text{ 上を } \text{one.}$$

反省

◦ 場の量子論の展開



◦ 無限次元リー環の表現論 の Moduli空間 $M_{g,N}^{(c)}$

$\{(R, \omega_1, \dots, \omega_N, \xi)\} \rightarrow M_{g,N}^{(c)}$

上での 幾何学的展開.

↓ $M_{g,N}^{(c)}$ $M_{g,N}^{(c)}$
◦ $M_{g,N}^{(c)}$ 上の \mathcal{D} の加群 \mathcal{V}^{\pm}

↑ Virasoro 代数

[単純リー環の幾何学的展開
or G/B : flag の様体]

肉長貞点.

- Conformal - Block = 真空
の幾何学的正体が
明らかでない。
- Witten の ~~Conjecture~~ Conjecture
 - \mathcal{V}_g^+ (J)
 $\cong H^0(P_g(J), \mathcal{L}^{\otimes g})$
 - $P_g(J)$: (R, Q_1, \dots, Q_N)
上の G -bundle の
moduli 空間
 - \mathcal{L} : 行列すバズル。
- 1990年代始め証明工研
代数幾何との相互作用。

結言

。共形場理論 21世紀
前半

荷電粒子の生成-消滅
非可換電流

↓
二次元時空の生成-消滅
エネルギー・モメンタム
テンソル
= (非可換電流)²

1980年代後半の新しい
流れ.

① Atiyah; Donaldson
Flur, Konzevich.
Fukaya...

② 超弦理論の
幾何学化
{ Mirror 対称性
双対性
D-brane

高次元時空の生成・消滅

• 21世紀の藝術学
の生成。

• 21世紀は **精神的**、
肉体的 に 若い君達
を待っている。

The End.