1 量子群

Lie 代数的标准技巧是"拿 sl₂"当尺子. 记

$$h = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$
 $e = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ $f = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$.

对于一个 \mathfrak{sl}_2 的不可约表示 V, 记 $V_n = \{x \in V : hx =$ nx.

熟知最高权为n的不可约表示形如

 $\coprod \dim V_{\bullet} = 1.$

$$r_{\lambda} = \sum_{\substack{\sigma \in \mathfrak{S}_{\{1,2,3,4\}} \times \mathfrak{S}_{\{5,6,7\}} \times \mathfrak{S}_{\{8\}} \\ c_{\lambda} = \sum_{\substack{\sigma \in \mathfrak{S}_{\{1,5,8\}} \times \mathfrak{S}_{\{2,6\}} \times \mathfrak{S}_{\{3,7\}} \times \mathfrak{S}_{\{4\}}}} \sigma$$

$$(-1)^{\sigma} \sigma.$$

此时, 任意选取一个非零元 $b_i \in V_i$ 组成 \mathcal{B} . 那么我们 可以定义 512 这把尺子的刻度

$$\epsilon(x) = \max\{i : e^i x \neq 0\}$$

$$\varphi(x) = \max\{i : f^i x \neq 0\}$$

所以 $x \in V_i$ 其中 $i = \varphi(x) - \epsilon(x)$.

如果我们 B 选得好, 那么

$$e_i(\mathcal{B}) \subseteq \mathcal{B} \cup \{0\} \supseteq f_i(\mathcal{B}).$$

1.1 \mathfrak{sl}_n 的表示

回忆 \mathfrak{sl}_n 中, Cartan 子代数

$$\mathfrak{h} = \{ \operatorname{diag}(x_1, \dots, x_n) : x_1 + \dots + x_n = 0 \}$$

将 $x_1, \ldots, x_n \in \mathfrak{h}^*$ 视作坐标. 单根取作 $\{\alpha_i = x_i - x_{i+1}:$ $i=1,\ldots,n-1$ }. 那么 \mathfrak{sl}_2 -triple 对应

$$h_{i} = \operatorname{diag}\left(\dots 0, \binom{i}{1}, 0\dots\right)$$

$$e_{i} = \operatorname{diag}\left(\dots 0, \binom{0}{1}, 0\dots\right) = E_{i,i+1}$$

$$f_{i} = \operatorname{diag}\left(\dots 0, \binom{0}{1}, 0\dots\right) = E_{i+1,i}$$

回忆其的自然表示 $V = \mathbb{C}^n$. 记 $\mathbf{v}_1, \dots, \mathbf{v}_n$ 为自然基. 那么

$$\mathbb{C}\mathbf{v}_i = V_{x_i} = \{v \in V : \operatorname{diag}(x_1, \dots, x_n)v = x_i v\}.$$

其作用由下表给出

| | \mathbf{v}_{i-1} | \mathbf{v}_i | \mathbf{v}_{i+1} | \mathbf{v}_{i+2} | |
|-------|------------------------|--------------------|--------------------|--------------------|--|
| e_i | 0 | 0 | \mathbf{v}_i | 0 | |
| f_i | 0 | \mathbf{v}_{i+1} | 0 | 0 | |

考虑 $V^{\otimes N}$, 此时

$$\mathfrak{gl}_n$$
 $\overset{\curvearrowright}{}_{$ 左作用 $\overset{\searrow}{}_{}$ $\overset{\hookrightarrow}{}_{}$ $\overset{\hookrightarrow}{}_{}$ $\overset{\hookrightarrow}{}_{}$

 $r_{\lambda} = \sum_{\sigma \in \mathfrak{S}_{\{1,2,3,4\}} \times \mathfrak{S}_{\{5,6,7\}} \times \mathfrak{S}_{\{8\}}} \sigma$ $c_{\lambda} = \sum_{\sigma \in \mathfrak{S}_{\{1,2,3,4\}} \times \mathfrak{S}_{\{5,6,7\}} \times \mathfrak{S}_{\{8\}}} (-1)^{\sigma} \sigma.$

对于 N 的一个分拆 $\lambda = \lambda_1 \ge \lambda_2 \ge \cdots$, 并填入 1 到 N.

 $V_{\lambda} = V^{\otimes N} b_{\lambda}$

和, r_{λ} 是行和. 记

并且将 \mathbf{v}_i 在 Young 图中改写为 i.

取 Young symmetriser $b_{\lambda} = c_{\lambda} r_{\lambda}$, 其中 c_{λ} 是列交错

把 $x_1 \otimes \cdots \otimes x_N$ 按照填入的数按顺序记入 Young 表,

$$x_1 \otimes \cdots \otimes x_8 = \begin{array}{c} x_1 \otimes x_2 \otimes x_3 \otimes x_4 \\ \otimes & \otimes & \otimes \\ x_5 \otimes x_6 \otimes x_7 \\ \otimes \\ x_8 \end{array}$$

$$\begin{array}{c|c} \mathbf{v}_4 \otimes \mathbf{v}_2 \otimes \mathbf{v}_4 \otimes \mathbf{v}_1 \\ \otimes & \otimes & \otimes \\ \mathbf{v}_3 \otimes \mathbf{v}_2 \otimes \mathbf{v}_1 \\ \otimes \\ \mathbf{v}_1 \end{array} = \begin{array}{c|c} 4 & 2 & 4 & 1 \\ \hline 3 & 2 & 1 \\ \hline 1 \end{array}$$

令 M 是一个 Young 表对应的单项式. 注意到:

• 当列中有重复元素时, $M \cdot b_{\lambda} = 0$.

[因为列是交错和]

• (非零时) 其权为 $\phi_1 x_1 + \cdots + \phi_n x_n$, 其中 ϕ_i 是 Young 表中i的使用次数.

回忆 x 在张量积上的作用是逐项作用再相加.

记 M_0 是第 i 行全部填 i 的 Young 表对应的单项式. 注意到:

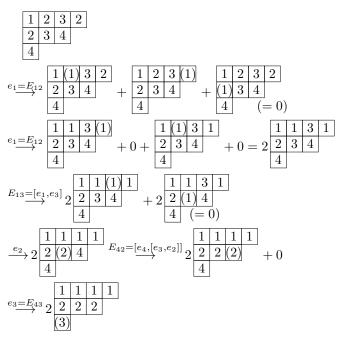
• 第 i 行全部填 i 时, 记为 M_0 , 那么 $M_0 \cdot b_{\lambda} = 0$.

因为 M 在 $M \cdot b_{\lambda}$ 前的系数是 1.

• 任何一个 M, 都可以作用数次 $\{E_{ij}\}$ 进入 $\mathbb{C}M_0$.

看下面的例子.

从上面两点已经足够说明 V_{λ} 为 \mathfrak{sl}_n 的一个最高权为 $\lambda_1 x_1 + \ldots + \lambda_n x$ 的不可约表示.



习题 1. 证明列严格递增且行单调递增 (半标准 Young 表) 的 Young 表构成一组基. [提示: 首先他们线性无关,说明每个半标准 Young 图都被一串 $E_{i < j}$ 提到 M_0 ,且作用在比其小 (某个序下)Young 图上得 0. 再说明张成整个表示,我们说明任何一个 Young 表对应的单项式都可以. 首先可以假设列严格递增; 找最先 (某个序下) 出现的的行递减. 考



是他们的交错和. 这是任何列内的置换 σ 都一定存在一个两个 、标出位置 · 位置出现在同一行. 因此行内变换含有一个 $\sigma^{-1}G\sigma$ 的对换, 因此 $M\cdot g\cdot b_{\lambda}=0$. 展开 Mg 归纳.]

1.2 Kashiwara 晶体基

上一节我们虽然说明

任何一个 M, 都可以作用数次 $\{E_{ij}\}$ 进入 $\mathbb{C}M_0$.

但是我们没法确定前面的系数.

以后见之明,量子群告诉我们

即 $2 = (1+q)|_{q=1}$. 换句话说 Lie 代数作为 q=1 的特殊情况, 把 Young 图上某种 "分次"结构隐藏掉了. Kashiwara 的想法是取 q=0.

记 $\mathbb{I} = \{1, \ldots, n-1\}$, 权格 $\Lambda = \mathbb{Z}x_1 \oplus \cdots \oplus \mathbb{Z}x_n/(x_1 + \ldots + x_n)$, fundamental weight $\omega_i = x_1 + \ldots + x_i$.

我们定义 Kashiwara 晶体基是 B 伴着下列映射

作用
$$e_i, f_i: \mathcal{B} \to \mathcal{B} \cup \{0\}$$

尺度 $\epsilon_i, \varphi_i: \mathcal{B} \to \mathbb{Z} \cup \{0\}$
权 wt: $\mathcal{B} \to \Lambda$

我们要求

$$e_i(x) = y \iff f_i(y) = x.$$

且此时
$$\begin{cases} \epsilon_i(y) = \epsilon_i(x) - 1 \\ \varphi_i(y) = \varphi_i(x) + 1 \end{cases} . 还要求$$

$$\mathsf{wt}(y) = \mathsf{wt}(x) + \alpha_i.$$

$$\varphi_i(x) - \epsilon_i(x) = \langle h_i, \mathsf{wt}(x) \rangle.$$

注意 1 这里的 e_i , f_i 是 Kashiwara operator 和 Lie 代数中的 e_i 和 f_i 不一样,虽然有联系,但是这里仅仅不妨理解为一个记号.

[注意 2] 实际上不如说 Kashiwara 晶体基是定义了一个带了一些结构的图 (晶体图). 为了画出这个图, 我们可以只标记 f_i , 且可以略去 $f_i(x)=0$ 的那些. 下图中出现的情况, 都有

$$\epsilon_i(x) = \max\{k : e_i^k x \neq 0\}$$

$$\varphi_i(x) = \max\{k : f_i^k x \neq 0\}$$

例如, 仿照 \mathfrak{sl}_n 的表示, 定义一个 Young 表的权是 $\ell_1 x_1 + \cdots + \ell_n x_n$, 其中 ℓ_i 是 i 使用的次数.

下面是一些例子

$$\mathbb{I} = \{1\} \qquad \boxed{1 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 1 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 1 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 1 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm}] \xrightarrow{1} \boxed{1 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm}] \xrightarrow{1} \boxed{2 \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2 \hspace{.1cm} | \hspace{.1cm} 2$$

$$\mathbb{I} = \{1, 2, 3\} \qquad \boxed{1} \xrightarrow{1} \boxed{2} \xrightarrow{2} \boxed{3} \xrightarrow{3} \boxed{4}$$

$$\boxed{1} \boxed{1} \boxed{1} \xrightarrow{1} \boxed{1} \boxed{2} \xrightarrow{1} \boxed{1} \boxed{2} \boxed{2} \xrightarrow{1} \boxed{2} \boxed{2}$$

$$\downarrow 2 \qquad \qquad \downarrow 2 \qquad \qquad \downarrow 2$$

$$\boxed{1} \boxed{1} \boxed{3} \xrightarrow{1} \boxed{1} \boxed{2} \boxed{3} \xrightarrow{1} \boxed{2} \boxed{2} \boxed{3}$$

$$\downarrow 2 \qquad \qquad \downarrow 2$$

$$\boxed{1} \boxed{3} \boxed{3} \xrightarrow{1} \boxed{2} \boxed{3} \boxed{3}$$

$$\mathbb{I} = \{1, 2\} \qquad \qquad \downarrow 2$$

$$\boxed{3} \boxed{3} \boxed{3} \boxed{3}$$

$$\mathbb{I} = \{1, 2, 3\} \qquad \boxed{\frac{2}{3}}$$

$$\boxed{\frac{1}{2}} \xrightarrow{2} \boxed{\frac{1}{3}} \qquad \boxed{\frac{2}{4}} \xrightarrow{2} \boxed{\frac{3}{4}}$$

$$3 \times \boxed{\frac{1}{4}} \xrightarrow{1} 1$$

Kashiwara 晶体基的一个优点是在张量积下非常好. 对于两个晶体基 \mathcal{B}_1 和 \mathcal{B}_2 . 那么可以定义二者的张量积 rule. 具体来说, 考虑自然表示 V_{\square} , $wt(x \otimes y) = wt(x) + wt(y)$ 以及

$$f_i(x \otimes y) = \begin{cases} f_i(x) \otimes y & \varphi_i(y) \leq \epsilon_i(x) \\ x \otimes f_i(y) & \varphi_i(y) > \epsilon_i(x) \end{cases}$$

$$e_i(x \otimes y) = \begin{cases} e_i(x) \otimes y & \varphi_i(y) < \epsilon_i(x) \\ x \otimes e_i(y) & \varphi_i(y) \geq \epsilon_i(x) \end{cases}$$

$$\varphi_i(x \otimes y) = \max\{\varphi_i(x), \varphi_j(y) + \langle h_i, \operatorname{wt}(x) \rangle\}$$

$$\epsilon_i(x \otimes y) = \max\{\epsilon_i(x), \epsilon_j(y) - \langle h_i, \operatorname{wt}(x) \rangle\}$$

这样定义是有动机的, 这是经典的 Clebsch-Gordan 公式

| $x \otimes y$ | y | 1111 - | → 1112 — | → 11212 — | $\rightarrow 222$ |
|-------------------|----------------------------|-----------------------|--|---|-----------------------------|
| x | $\epsilon(x)^{\varphi(y)}$ | 3 | 2 | 1 | 0 |
| | 0 | 111111 | $\begin{array}{c} 111111\\ \rightarrow & \otimes & -\\ 1112 \end{array}$ | $\begin{array}{c} 111111 \\ \rightarrow & \otimes & - \\ 11212 \end{array}$ | → ⊗ 2 2 2 |
| | 1 | 111112 ⊗ — | $ \begin{array}{c} 111112\\ \rightarrow & \otimes \\ 11112 \end{array} $ | $\begin{array}{c} 111112 \\ \rightarrow & \otimes \\ 11212 \\ \mid \end{array}$ | 111112 ⊗ 21212 |
| ↓ 1]1]2]2] | 2 | 11122 ⊗ – | 111212 → ⊗ 11112 | ↓ 11122 ⊗ 1122 | ↓ 11122 ⊗ 21212 |
| 1 2 2 2 | 3 | 1121212 ⊗ 11111 | ↓ 1121212 ⊗ 11112 | ↓ 1 2 2 2 ⊗ 1 2 2 | ↓ 1121212 ⊗ 212121 |
| 2 2 2 2 | 4 | ↓ ↓ 2 2 2 2 ⊗ | ↓ 2 2 2 2 ⊗ 1 1 2 | $\downarrow \\ 2 2 2 2 \\ \otimes \\ 1 2 2$ | ↓ 2 2 2 2 ⊗ 2 2 2 |

例如

| $x \otimes y$ | y | $\begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ |
|----------------|---|--|
| x | $\epsilon(x)^{\varphi(y)}$ | 100 010 001 000 |
| 1 | 0 0 0 | $\boxed{1 \otimes \boxed{1} \xrightarrow{1} \boxed{1} \otimes \boxed{2} \xrightarrow{2} \boxed{1} \otimes \boxed{3} \xrightarrow{3} \boxed{1} \otimes \boxed{4}}$ |
| 1 | | $\downarrow \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad \qquad \qquad \qquad \downarrow \qquad \qquad$ |
| 2 | $\begin{bmatrix} 1\\0\\0 \end{bmatrix}$ | $2 \otimes 1 \qquad 2 \otimes 2 \xrightarrow{2} 2 \otimes 3 \xrightarrow{3} 2 \otimes 4$ |
| $2 \downarrow$ | | $\begin{array}{cccccccccccccccccccccccccccccccccccc$ |
| 3 | 0 1 0 | $3 \otimes 1 \xrightarrow{1} 3 \otimes 2 \qquad 3 \otimes 3 \xrightarrow{3} 3 \otimes 4$ |
| 3 | | $\begin{array}{ c c c c c c c c c c c c c c c c c c c$ |
| 4 | 0 0 1 | |

由此出发能够得到经典的 Littlewood-Richardson

$$\boxed{1} \xrightarrow{1} \cdots \xrightarrow{n-1} \boxed{n}$$
.

对每一个 fundamental weight $\omega_i = x_1 + \cdots + x_N$ 对应 的基本表示 V_i 可以嵌入 $V_{\square}^{\otimes N}$. 对应连通分支的晶体图是 $i_1 \otimes \cdots \otimes i_N$ 使得 $i_1 < \cdots < i_N$. 我们将其记 为 $\frac{|i_1|}{|i_N|}$ 为 $\frac{|i_1|}{|i_N|}$ 一般地,假如把任何一个权 λ 写成 ω_i 的和按照

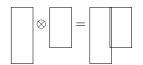
$$\omega_1 > \omega_2 > \cdots > \omega_{n-1}$$
 降序

$$\lambda = \omega_{n-1} + \dots + \omega_{n-2} + \dots$$

可以把对应的表示嵌入到对应

$$V_{n-1} \otimes V_{n-1} \otimes \cdots \otimes V_{n-2} \otimes \cdots$$

中. 此时记为



对应的 Crystal graph 的连通分支恰好对应半标准 Young 表.

参考文献

- Bump, Schilling. Crystal Bases: Representations And Combinatorics
- Nakashima. Crystal base and a generalization of the Littlewood-Richardson rule for the classical Lie algebras.