

X1-095 (2013/10/30)

## نگاشتها ی تعریف-شده بر $SU(2)$ و $SO(3)$

محمد خرمی

mamwad@mailaps.org

پایه ای برای نگاشتها ی تعریف-شده بر  $SU(2)$  یا  $SO(3)$  جسته میشود، که اثر اعضا ی گروه بر آن ساده باشد، شبیه هماهنگها ی کروی برای نگاشتها یی که دامنه پشان کره ی 2 بُعدی است.

### 0 درآمد

نگاشتها ی تعریف-شده بر کره ی دُبُعدی ( $S_2$ ) را میشود بر حسب هماهنگها ی کروی بسط داد. هماهنگها ی کروی ویژه بردارها ی مولد دَوَزان حُل یک محور، و مجذور مولد دَوَزان اند. کره ی سه بُعدی ( $S_3$ ) خمینه ی گروه  $SU(2)$  است، که بر آن هم میشود اثر خُد گروه را تعریف کرد. فضا ی افکنشی ی حقیقی ی سه بُعدی ( $\mathbb{R}P_3$ ) خمینه ی گروه  $SO(3)$  است. هدف یافتن پایه ای برای فضا ی نگاشتها یی با دامنه ی  $S_3$  یا  $\mathbb{R}P_3$  است، که اثر مولدها ی اثر گروه بر اعضا ی این پایه ساده باشد، شبیه اثر مولدها ی دَوَزان در  $S_2$  بر هماهنگها ی کروی. این مقاله ادامه ی [1] است و در آن تعریفها، نمادگذاریها، و نتایج [1] به کار رفته است.

## 1 اثر گروه بر گروه

اثر گروه بر خُندش را میشود به شکل اثر از چپ، اثر از راست، و ترکیب اینها تعریف کرد. متناظر با عضو  $V$  از گروه، اثر از چپ و اثر از راست را با به ترتیب  $\mathfrak{L}(V)$  و  $\mathfrak{R}(V)$  نشان میدهم، و آنها را چنین تعریف میکنم که اگر  $U$  عضو گروه باشد

$$[\mathfrak{L}(V)](U) := VU. \quad (1)$$

$$[\mathfrak{R}(V)](U) := UV. \quad (2)$$

به ساده گی دیده میشود اگر  $V_1$  و  $V_2$  دُ عضو گروه باشند،

$$[\mathfrak{L}(V_1)] \circ [\mathfrak{L}(V_2)] = \mathfrak{L}(V_1 V_2). \quad (3)$$

$$[\mathfrak{R}(V_1)] \circ [\mathfrak{R}(V_2)] = \mathfrak{R}(V_2 V_1). \quad (4)$$

$$[\mathfrak{L}(V_1)] \circ [\mathfrak{R}(V_2)] = [\mathfrak{R}(V_2)] \circ [\mathfrak{L}(V_1)]. \quad (5)$$

متناظر با با عضو  $V$  از گروه، الحاقی  $V$  را با  $\mathfrak{A}(V)$  نشان میدهم، و آن را چنین تعریف میکنم که اگر  $U$  عضو گروه باشد

$$[\mathfrak{A}(V)](U) := VUV^{-1}. \quad (6)$$

رُشن است که

$$\begin{aligned} \mathfrak{A}(V) &= [\mathfrak{L}(V)] \circ [\mathfrak{R}(V^{-1})], \\ &= [\mathfrak{L}(V)] \circ [\mathfrak{R}(V)]^{-1}, \\ &= [\mathfrak{R}(V^{-1})] \circ [\mathfrak{L}(V)], \\ &= [\mathfrak{R}(V)]^{-1} \circ [\mathfrak{L}(V)]. \end{aligned} \quad (7)$$

## 2 میدانهای ناوردا

گروه لی [2] ی  $\mathbb{G}$  را در نظر میگیریم. میگوییم میدان برداری ی  $u$  در  $\mathbb{G}$  چپ-ناورداست، اگر اثر پیشران اثرزچپ بر آن همانی باشد، یعنی

$$\forall V \in \mathbb{G} : [\mathcal{L}(V)]_* u = u. \quad (8)$$

مجموعه ی میدانهای برداری ی چپ-ناوردا را با  $\mathbb{L}(\mathbb{G})$  نشان میدهم. این مجموعه با فضا ی مماس بر خمینه ی گروه در مبدئ (همانی ی گروه) یکرخت است. یکرختی یی که بر میدانهای چپ-ناوردا اثر میکند و بردارها ی فضا ی مماس در مبدئ را میدهد را با  $\tau^{\mathcal{L}}$  نشان میدهم:

$$\tau^{\mathcal{L}}(u) = u(\mathbf{1}), \quad (9)$$

که  $\mathbf{1}$  همانی ی گروه است.  $e$  را یک پایه برای فضا ی مماس در مبدئ میگیریم. با تعریف

$$l_i := (\tau^{\mathcal{L}})^{-1} e_i, \quad (10)$$

دیده میشود  $l_i$  یک پایه برای میدانهای چپ-ناورداست. رُشن است که

$$l_i(\mathbf{1}) = e_i. \quad (11)$$

دیده میشود  $u$  با

$$u = u^i l_i \quad (12)$$

چپ-ناورداست، اگر و تنها اگر  $u^i$  ها ثابت باشند.

شارش میدان برداری ی  $u$  را با  $\mathfrak{fl}(u)$  نشان میدهم. با استفاده از شارش میدانهای چپ-ناوردا، یک دسته مختصات خاص برای گروه تعریف میکنم:

$$U(\mathbf{x}) := [\mathfrak{fl}(x^i l_i)](\mathbf{1}), \quad (13)$$

که  $(x^1, \dots)$  را با  $\mathbf{x}$  نشان داده ام، و  $x^i$  ها ثابت اند. به  $\mathbf{x}$  مختصات جبری میگوییم.

میدان برداری ی چپ-ناوردا ی  $u$  را در نظر میگیریم. میخاهم اثر  $\mathfrak{fl}(u)$  بر یک  $V$  ی دلبخاه در  $\mathbb{G}$  را حساب کنم. این را به کار میبرم که اگر  $v$  یک میدان برداری و  $f$  یک نگاشت وارونپذیر هموار باشد،

$$f \circ [\mathfrak{fl}(v)] \circ f^{-1} = \mathfrak{fl}(f_* v). \quad (14)$$

به این ترتیب،

$$\begin{aligned} [\mathfrak{fl}(u)](V) &= \{[\mathfrak{fl}(u)] \circ [\mathfrak{L}(V)]\}(\mathbf{1}), \\ &= \{[\mathfrak{L}(V)] \circ [\mathfrak{L}(V)]^{-1} \circ [\mathfrak{fl}(u)] \circ [\mathfrak{L}(V)]\}(\mathbf{1}), \\ &= \left[ [\mathfrak{L}(V)] \circ \left( \mathfrak{fl}\{[\mathfrak{L}(V^{-1})]_* u\} \right) \right](\mathbf{1}), \end{aligned} \quad (15)$$

که نتیجه میدهد

$$[\mathfrak{fl}(u)](V) = V \{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}, \quad (16)$$

یعنی

$$\mathfrak{fl}(u) = \mathfrak{R}\{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}, \quad u \in [\mathbb{L}(\mathbb{G})]. \quad (17)$$

از جمله بر حسب مختصات جبری،

$$[\mathfrak{fl}(x^i \iota_i)] [U(\mathbf{y})] = [U(\mathbf{y})] [U(\mathbf{x})]. \quad (18)$$

نکته این که  $[\mathfrak{fl}(x^i \iota_i)]$  یک نگاشت از گروه به گروه است، و  $[U(\mathbf{x})]$  و  $[U(\mathbf{y})]$  عضو گروه اند.

به عنوان یک نتیجه، اگر  $u$  یک میدان برداری ی چپ-ناوردا باشد،

$$\begin{aligned} \mathbf{1} &= \{[\mathfrak{fl}(-u)] \circ [\mathfrak{fl}(u)]\}(\mathbf{1}), \\ &= [\mathfrak{fl}(-u)]\{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}, \\ &= \{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\} \{[\mathfrak{fl}(-u)](\mathbf{1})\}, \end{aligned} \quad (19)$$

که نتیجه میدهد

$$[\mathfrak{fl}(-u)](\mathbf{1}) = \{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}^{-1}, \quad u \in [\mathbb{L}(\mathbb{G})]. \quad (20)$$

میدانها ی برداری ی راست-ناوردا هم مشابه با میدانها ی برداری ی چپ-ناوردا تعریف میشوند،

ویژه گیها یشان به شکل مشابه ی به دست می آیند. میگوییم میدان برداری ی  $u$  در  $\mathbb{G}$  راست-ناورداست،

اگر اثر پیشران اثراراست بر آن همانی باشد، یعنی

$$\forall V \in \mathbb{G} : [\mathfrak{R}(V)]_* u = u. \quad (21)$$

مجموعه ی میدانها ی برداری ی راست-ناوردا را با  $\mathbb{R}(\mathbb{G})$  نشان میدهم. این مجموعه با فضا ی مماس

بر خمینه ی گروه در مبدئ ی کریخت است. یکرختی بی که اینها را به هم مربوط میکند را با  $\mathcal{T}^{\mathfrak{R}}$  نشان

میدهیم:

$$\tau^{\mathfrak{R}}(u) = u(\mathbf{1}), \quad (22)$$

با تعریف

$$\tau_i := (\tau^{\mathfrak{R}})^{-1} e_i, \quad (23)$$

دیده میشود  $\tau$  یک پایه برای میدانهای راست-ناورداست، و

$$\tau_i(\mathbf{1}) = e_i. \quad (24)$$

با  $u$

$$u = u^i \tau_i \quad (25)$$

راست-ناورداست، اگر و تنها اگر  $u^i$  ها ثابت باشند.

میدان برداری راست-ناورداست  $u$  را در نظر میگیریم. اگر  $V$  در  $\mathbb{G}$  باشد،

$$[\mathfrak{fl}(u)](V) = \{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\} V, \quad (26)$$

یعنی

$$\mathfrak{fl}(u) = \mathfrak{L}\{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}, \quad u \in [\mathbb{R}(\mathbb{G})]. \quad (27)$$

دیده میشود میدانهای برداری راست-ناورداست هم رابطه ای مشابه با (20) را بر میآورند:

$$[\mathfrak{fl}(-u)](\mathbf{1}) = \{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}^{-1}, \quad u \in [\mathbb{R}(\mathbb{G})]. \quad (28)$$

جابه‌جاگر  $\mathfrak{D}$  میدان برداری چپ-ناورداست یک میدان برداری چپ-ناورداست، و جابه‌جاگر  $\mathfrak{D}$  میدان برداری راست-ناورداست یک میدان برداری راست-ناورداست. جابه‌جاگر  $u$  و  $v$  را با  $u \diamond v$  نشان میدهیم. به این ترتیب،

$$l_i \diamond l_j = f^m_{ij} l_m, \quad (29)$$

که  $f^m_{ij}$  ها ثابت اند. به  $f^m_{ij}$  ها ثابتهای ساختار میگویند. به فضای میدانهای برداری چپ-ناورداست گروه لی [2]  $\mathbb{G}$  همراه با عمل جابه‌جایی، جبر لی [2]  $\mathbb{G}$  میگویند. برای میدانهای برداری راست-ناورداست هم

$$\tau_i \diamond \tau_j = -f^m_{ij} \tau_m. \quad (30)$$

نگاشتها ی تعریف-شده بر  $SU(2)$  و  $SO(3)$

سرانجام، جابه‌جاگر یک میدان برداری ی چپ-ناوردا و یک میدان برداری ی راست-ناوردا صفر است. از جمله

$$l_i \diamond \tau_j = 0. \quad (31)$$

از این که میدانها ی برداری ی چپ-ناوردا با میدانها ی برداری ی راست-ناوردا جابه‌جا میشوند، نتیجه میشود شارشها ی متناظر هم با هم جابه‌جا میشوند. به این ترتیب،

$$\begin{aligned} \mathfrak{fl}(u+v) &= [\mathfrak{fl}(u)] \circ [\mathfrak{fl}(v)], \\ &= [\mathfrak{fl}(v)] \circ [\mathfrak{fl}(u)], \quad (u, v) \in \{[\mathbb{L}(\mathbb{G})] \times [\mathbb{R}(\mathbb{G})]\}. \end{aligned} \quad (32)$$

از جمله اگر  $V$  در  $\mathbb{G}$  باشد،

$$[\mathfrak{fl}(u+v)](V) = \{[\mathfrak{fl}(v)](\mathbf{1})\} V \{[\mathfrak{fl}(u)](\mathbf{1})\}, \quad (u, v) \in \{[\mathbb{L}(\mathbb{G})] \times [\mathbb{R}(\mathbb{G})]\}. \quad (33)$$

اینها را (با نمادگذاری بی تفاوت) میشود در مثلث فصل 15 از [3] یافت.

میگویم میدان برداری ی  $u$  یک میدان برداری ی الحاقی است، اگر  $u$  تفاضل یک میدان برداری ی چپ-ناوردا و یک میدان برداری ی راست-ناوردا باشد و در مبدئ صفر شود. (رُشن است که به جا ی تفاضل میشود مجموع هم گذاشت.) پس  $u$  الحاقی است، اگر میدانها ی برداری ی  $v$  و  $w$  باشند که  $v$  چپ-ناوردا و  $w$  راست-ناوردا است و

$$u = v - w, \quad (34)$$

$$u(\mathbf{1}) = 0. \quad (35)$$

از بسط میدانها ی برداری ی چپ-ناوردا و راست-ناوردا:

$$v = v^i l_i, \quad (36)$$

$$w = w^i \tau_i, \quad (37)$$

همراه با (11) و (24) دیده میشود (35) هم‌ارز است با

$$w^i = v^i. \quad (38)$$

به این ترتیب  $(I - \tau)$  یک پایه برای میدانها ی برداری ی الحاقی است: میدان برداری ی  $u$  الحاقی است، اگر و تنها اگر اسکالرها ی ثابت  $u^i$  ی باشند که

$$u = u^i (I_i - \tau_i). \quad (39)$$

مجموعه ی میدانها ی برداری ی الحاقی را با  $\mathbb{A}(\mathbb{G})$  نشان میدهیم. میدان برداری ی الحاقی ی  $u$  را در نظر میگیریم. از (35) نتیجه میشود

$$[f(u)](\mathbf{1}) = \mathbf{1}, \quad u \in [\mathbb{A}(\mathbb{G})]. \quad (40)$$

با استفاده از (32) و با شکل (39) برای  $u$ ، نتیجه میشود

$$\{[f(-u^i \tau_i)] \circ [f(u^i I_i)]\}(\mathbf{1}) = \mathbf{1}, \quad (41)$$

یا

$$[f(u^i \tau_i)](\mathbf{1}) = [f(u^i I_i)](\mathbf{1}). \quad (42)$$

حالا  $V$  در  $\mathbb{G}$  را میگیریم. از (33) و رابطه ی بالا و (20) نتیجه میشود

$$\begin{aligned} [f(u)](V) &= \{[f(-u^i \tau_i)](\mathbf{1})\} V \{[f(u^i I_i)](\mathbf{1})\}, \\ &= \{[f(-u^i I_i)](\mathbf{1})\} V \{[f(u^i I_i)](\mathbf{1})\}, \\ &= \{[f(u^i I_i)](\mathbf{1})\}^{-1} V \{[f(u^i I_i)](\mathbf{1})\}, \\ &= \{[f(u^i \tau_i)](\mathbf{1})\}^{-1} V \{[f(u^i \tau_i)](\mathbf{1})\}. \end{aligned} \quad (43)$$

به این ترتیب، شارش یک میدان برداری ی الحاقی یک تبدیل تشابهی است:

$$\begin{aligned} f[u^i (I_i - \tau_i)] &= \mathfrak{A}(\{[f(u^i I_i)](\mathbf{1})\}^{-1}), \\ &= \left(\mathfrak{A}\{[f(u^i I_i)](\mathbf{1})\}\right)^{-1}, \\ &= \mathfrak{A}(\{[f(u^i \tau_i)](\mathbf{1})\}^{-1}), \\ &= \left(\mathfrak{A}\{[f(u^i \tau_i)](\mathbf{1})\}\right)^{-1}. \end{aligned} \quad (44)$$

با استفاده از (29) تا (31)، جابه‌جاگرها ی میدانها ی برداری ی الحاقی با یکدیگر و با میدانها ی

برداری ی چپ-ناوردا و راست-ناوردا هم به دست می‌آید. تعریف میکنم

$$j_i := I_i - \tau_i. \quad (45)$$

دیده میشود  $\{i | (i, j_i) \}$  یک پایه برای میدانها ی برداری ی الحاقی است، و

$$j_i \diamond l_j = f^m_{ij} l_m, \quad (46)$$

$$j_i \diamond r_j = f^m_{ij} r_m, \quad (47)$$

$$j_i \diamond j_j = f^m_{ij} j_m. \quad (48)$$

رابطه ی (16) را میشود برای محاسبه ی  $l_i$  ها به کار برد. بسط  $l_i$  بر حسب  $b$  را به کار میبرم، که  $b$  یک پایه ی مختصاتی ی فضا ی مماس است:

$$l_i = l_i^\alpha b_\alpha. \quad (49)$$

از (16) دیده میشود

$$l_i^\alpha(V) = \left[ \frac{\partial}{\partial s^i} \left( V \{ [\mathfrak{H}(s^j l_j)](\mathbf{1}) \} \right)^\alpha \right]_{s=0}, \quad (50)$$

که  $X^\alpha$  ها مختصات  $X$  اند، هم ان مختصات ی که  $b$  متناظر شان است. به هم ین ترتیب، از (26)

دیده میشود

$$r_i^\alpha(V) = \left[ \frac{\partial}{\partial s^i} \left( \{ [\mathfrak{H}(s^j l_j)](\mathbf{1}) \} V \right)^\alpha \right]_{s=0}, \quad (51)$$

و از (45)،

$$\begin{aligned} j_i^\alpha(V) &= \left\{ \frac{\partial}{\partial s^i} \left[ \left( V \{ [\mathfrak{H}(s^j l_j)](\mathbf{1}) \} \right)^\alpha - \left( \{ [\mathfrak{H}(s^j l_j)](\mathbf{1}) \} V \right)^\alpha \right] \right\}_{s=0}, \\ &= \left[ \frac{\partial}{\partial s^i} \left( \{ [\mathfrak{H}(-s^k l_k)](\mathbf{1}) \} V \{ [\mathfrak{H}(s^j l_j)](\mathbf{1}) \} \right)^\alpha \right]_{s=0}. \end{aligned} \quad (52)$$

### 3 خمینه‌های $SU(2)$ و $SO(3)$

چنان که در [1] آمده، اعضا ی  $SU(2)$  و  $SO(3)$  را میشود با پارامترها ی ایلر [4] مشخص کرد. این

اعضا متناظر با پارامترها ی  $(\phi, \theta, \psi)$  را با، به ترتیب،  $E_{SU(2)}(\phi, \theta, \psi)$  و  $E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi)$  نشان

میدهیم:

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi) := [\exp(\phi N_3)] [\exp(\theta N_2)] [\exp(\psi N_3)], \quad (53)$$

$$E_{\text{SO}(3)}(\phi, \theta, \psi) := [\exp(\phi M_3)] [\exp(\theta M_2)] [\exp(\psi M_3)], \quad (54)$$

که

$$N_j = -\frac{i\sigma_j}{2}, \quad (55)$$

که  $\sigma_j$  ها ماتریسهای پاولی [5] اند:

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad (56)$$

$$\sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad (57)$$

$$\sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad (58)$$

و

$$(M_j)^k_l := \varepsilon^k_{jl}, \quad (59)$$

و  $\varepsilon$  تانسور لوی-چیویتا [6] است.  $E_{\text{SO}(3)}$  و  $E_{\text{SU}(2)}$  یکبه یک نیستند. برای  $E_{\text{SU}(2)}$ .

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi + 4\pi) = E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi). \quad (60)$$

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi, -\theta, \psi) = E_{\text{SU}(2)}(\phi - \pi, \theta, \psi + \pi). \quad (61)$$

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta + 2\pi, \psi) = E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi + 2\pi). \quad (62)$$

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi + 2\pi, \theta, \psi) = E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi + 2\pi). \quad (63)$$

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi + \chi, 0, \psi - \chi) = E_{\text{SU}(2)}(\phi, 0, \psi). \quad (64)$$

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi + \chi, \pi, \psi + \chi) = E_{\text{SU}(2)}(\phi, \pi, \psi). \quad (65)$$

$$E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi + 2\pi) = -E_{\text{SU}(2)}(\phi, \theta, \psi). \quad (66)$$

نگاشتها ی تعریف-شده بر  $SU(2)$  و  $SO(3)$

گستره ای از مقادارها ی  $(\phi, \theta, \psi)$  که همه ی اعضا ی گروه  $SU(2)$  را بدهد و عضو تکراری ندهد را میشود تقریبین  $\mathbb{D}_{SU(2),1}$  یا  $\mathbb{D}_{SU(2),2}$  گرفت:

$$\mathbb{D}_{SU(2),1} : (\phi, \theta, \psi) \in [0, 2\pi) \times [0, \pi] \times [-2\pi, 2\pi). \quad (67)$$

$$\mathbb{D}_{SU(2),2} : (\phi, \theta, \psi) \in [-2\pi, 2\pi) \times [0, \pi] \times [0, 2\pi). \quad (68)$$

منظور از تقریبین این است که اگر  $(\theta = 0)$ ، مقدار  $(\phi - \psi)$  مهم نیست، و اگر  $(\theta = \pi)$ ، مقدار  $(\phi + \psi)$  مهم نیست.

برای  $E_{SO(3)}$ ،

$$E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi + 4\pi) = E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi). \quad (69)$$

$$E_{SO(3)}(\phi, -\theta, \psi) = E_{SO(3)}(\phi - \pi, \theta, \psi + \pi). \quad (70)$$

$$E_{SO(3)}(\phi, \theta + 2\pi, \psi) = E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi + 2\pi). \quad (71)$$

$$E_{SO(3)}(\phi + 2\pi, \theta, \psi) = E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi + 2\pi). \quad (72)$$

$$E_{SO(3)}(\phi + \chi, 0, \psi - \chi) = E_{SO(3)}(\phi, 0, \psi). \quad (73)$$

$$E_{SO(3)}(\phi + \chi, \pi, \psi + \chi) = E_{SO(3)}(\phi, \pi, \psi). \quad (74)$$

$$E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi + 2\pi) = E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi). \quad (75)$$

گستره ای از مقادارها ی  $(\phi, \theta, \psi)$  که همه ی اعضا ی گروه  $SO(3)$  را بدهد و عضو تکراری ندهد را میشود تقریبین  $\mathbb{D}_{SO(3)}$  گرفت:

$$\mathbb{D}_{SO(3)} : (\phi, \theta, \psi) \in [0, 2\pi) \times [0, \pi] \times [0, 2\pi). \quad (76)$$

منظور از تقریبین این است که اگر  $(\theta = 0)$ ، مقدار  $(\phi - \psi)$  مهم نیست، و اگر  $(\theta = \pi)$ ، مقدار  $(\phi + \psi)$  مهم نیست. با تعریف

$$\mathfrak{E}[E_{SU(2)}(\phi, \theta, \psi)] := E_{SO(3)}(\phi, \theta, \psi), \quad (77)$$

دیده میشود  $\mathfrak{E}$  یک تناظر 2 به 1 بین  $SU(2)$  و  $SO(3)$  است:

$$\mathfrak{E}(-U) = \mathfrak{E}(U). \quad (78)$$

به این ترتیب، نگاشتها بی که دامنه پشان  $SU(2)$  است را میشود نگاشتها بی با دامنه  $\mathbb{R}^3$  گرفت که مانسته‌ها ی (60) تا (65) را، با نگاشت به جا ی  $E_{SU(2)}$ ، بر می‌آورند. نگاشتها بی که دامنه پشان  $SO(3)$  است را هم میشود نگاشتها بی با دامنه  $\mathbb{R}^3$  گرفت که مانسته‌ها ی (69) تا (75) را، با نگاشت به جا ی  $E_{SO(3)}$ ، بر می‌آورند. همچنین، نگاشتها بی که دامنه پشان  $SO(3)$  است را میشود نگاشتها بی گرفت که دامنه پشان  $SU(2)$  است و رابطه ی (78) را، با نگاشت به جا ی  $\mathcal{E}$ ، بر می‌آورند.

#### 4 میدانها ی ناوردا و پارامترها ی ایلر

$U$  را یک عضو گروه  $SU(2)$  نزدیک به همانی میگیرم:

$$U^\dagger U = \mathbf{1} + (U^\dagger - \mathbf{1}) + (U - \mathbf{1}) + o(U - \mathbf{1}). \quad (79)$$

$$\det U = 1 + \text{tr}(U - \mathbf{1}) + o(U - \mathbf{1}). \quad (80)$$

به این ترتیب،  $(U - \mathbf{1})$  تا مرتبه ی اول یک ماتریس پادارمیتی با رد صفر است. از اینجا،

$$U - \mathbf{1} = s^j \left( -\frac{i}{2} \sigma_j \right) + o(s). \quad (81)$$

$e$  را پایه ی مختصاتی ی متناظر با مختصات  $s$  میگیرم. به این ترتیب،

$$[\mathfrak{fl}(s^j l_j)] \mathbf{1} = \mathbf{1} + s^j \left( -\frac{i}{2} \sigma_j \right) + o(s). \quad (82)$$

$$[\mathfrak{fl}(s^j r_j)] \mathbf{1} = \mathbf{1} + s^j \left( -\frac{i}{2} \sigma_j \right) + o(s). \quad (83)$$

با

$$[E_{SU(2)}(\phi, \theta, \psi)] \left[ \mathbf{1} + s^j \left( -\frac{i}{2} \sigma_j \right) \right] + o(s) =: [E_{SU(2)}(\phi^\mathcal{E}, \theta^\mathcal{E}, \psi^\mathcal{E})], \quad (84)$$

دیده میشود

$$\begin{aligned} s^j \left( -\frac{i}{2} \sigma_j \right) + o(s) &= [-(\phi^\mathcal{E} - \phi) \sin \theta \cos \psi + (\theta^\mathcal{E} - \theta) \sin \psi] \left( -\frac{i}{2} \sigma_1 \right) \\ &+ [(\phi^\mathcal{E} - \phi) \sin \theta \sin \psi + (\theta^\mathcal{E} - \theta) \cos \psi] \left( -\frac{i}{2} \sigma_2 \right) \\ &+ [(\phi^\mathcal{E} - \phi) \cos \theta + (\psi^\mathcal{E} - \psi)] \left( -\frac{i}{2} \sigma_3 \right). \quad (85) \end{aligned}$$

از اینجا نتیجه میشود

$$\phi^{\mathcal{L}} - \phi = -s^1 \frac{\cos \psi}{\sin \theta} + s^2 \frac{\sin \psi}{\sin \theta} + o(s). \quad (86)$$

$$\theta^{\mathcal{L}} - \theta = s^1 \sin \psi + s^2 \cos \psi + o(s). \quad (87)$$

$$\psi^{\mathcal{L}} - \psi = s^1 \cos \psi \cot \theta - s^2 \sin \psi \cot \theta + s^3 + o(s). \quad (88)$$

به این ترتیب از (50) دیده میشود

$$\mathbf{l}_1 = -\frac{\cos \psi}{\sin \theta} \mathbf{b}_\phi + \sin \psi \mathbf{b}_\theta + \cos \psi \cot \theta \mathbf{b}_\psi. \quad (89)$$

$$\mathbf{l}_2 = \frac{\sin \psi}{\sin \theta} \mathbf{b}_\phi + \cos \psi \mathbf{b}_\theta - \sin \psi \cot \theta \mathbf{b}_\psi. \quad (90)$$

$$\mathbf{l}_3 = \mathbf{b}_\psi. \quad (91)$$

به هم ین ترتیب، با

$$\left[ \mathbf{1} + s^j \left( -\frac{i}{2} \sigma_j \right) \right] [E_{SU(2)}(\phi, \theta, \psi)] + o(s) =: [E_{SU(2)}(\phi^{\mathfrak{R}}, \theta^{\mathfrak{R}}, \psi^{\mathfrak{R}})], \quad (92)$$

دیده میشود

$$\phi^{\mathfrak{R}} - \phi = -s^1 \cos \phi \cot \theta - s^2 \sin \phi \cot \theta + o(s). \quad (93)$$

$$\theta^{\mathfrak{R}} - \theta = -s^1 \sin \phi + s^2 \cos \phi + o(s). \quad (94)$$

$$\psi^{\mathfrak{R}} - \psi = s^1 \frac{\cos \phi}{\sin \theta} + s^2 \frac{\sin \phi}{\sin \theta} + s^3 + o(s). \quad (95)$$

به این ترتیب از (51) دیده میشود

$$\mathbf{r}_1 = -\cos \phi \cot \theta \mathbf{b}_\phi - \sin \phi \mathbf{b}_\theta + \frac{\cos \phi}{\sin \theta} \mathbf{b}_\psi. \quad (96)$$

$$\mathbf{r}_2 = -\sin \phi \cot \theta \mathbf{b}_\phi + \cos \phi \mathbf{b}_\theta + \frac{\sin \phi}{\sin \theta} \mathbf{b}_\psi. \quad (97)$$

$$\mathbf{r}_3 = \mathbf{b}_\phi. \quad (98)$$

سرانجام، با استفاده از (45)، رابطه‌ها ی (89) تا (91) و (96) تا (98) نتیجه می‌دهند

$$j_1 = \left( -\frac{\cos \psi}{\sin \theta} + \cos \phi \cot \theta \right) \mathbf{b}_\phi + (\sin \psi + \sin \phi) \mathbf{b}_\theta + \left( \cos \psi \cot \theta - \frac{\cos \phi}{\sin \theta} \right) \mathbf{b}_\psi. \quad (99)$$

$$j_2 = \left( \frac{\sin \psi}{\sin \theta} + \sin \phi \cot \theta \right) \mathbf{b}_\phi + (\cos \psi - \cos \phi) \mathbf{b}_\theta + \left( -\sin \psi \cot \theta - \frac{\sin \phi}{\sin \theta} \right) \mathbf{b}_\psi. \quad (100)$$

$$j_3 = -\mathbf{b}_\phi + \mathbf{b}_\psi. \quad (101)$$

رابطه ی (85)، از فقط (53) و جابه‌جاگرها ی  $N_j$  ها با هم نتیجه می‌شود. با مقایسه ی (54) با (53) دیده می‌شود  $E_{SO(3)}$  هم ان  $E_{SU(2)}$  است که در آن  $N_j$  به  $M_j$  تبدیل شده. جابه‌جاگرها ی  $M_j$  ها با هم هم مثل جابه‌جاگرها ی  $N_j$  ها با هم است:

$$[N_j, N_k] = \varepsilon^l_{jk} N_l. \quad (102)$$

$$[M_j, M_k] = \varepsilon^l_{jk} M_l. \quad (103)$$

از اینجا نتیجه می‌شود مانسته ی (85) برا ی  $SO(3)$ ، هم ان (85) است. به این ترتیب نتیجه می‌شود مانسته ی (89) تا (91) برا ی  $SO(3)$  هم ان رابطه‌ها ی (89) تا (91) است. به شکل ی مشابه دیده می‌شود این نتیجه برا ی (96) تا (98)، و به این ترتیب برا ی (99) تا (101)، هم درست است: شکل میدانها ی برداری ی چپ-ناوردا و راست-ناوردا و الحاقی ی  $SO(3)$  بر حسب پارامترها ی ایلر [4]، با شکل میدانها ی برداری ی متناظر  $SU(2)$  بر حسب هم ان پارامترها یکسان است. رُشن است که این نتیجه برا ی هر دُ گروه لی [2] که جبر لی [2] یشان یکریخت باشد برقرار است.

البته این به معنی ی آن نیست که میدانها ی برداری ی چپ-ناوردا و راست-ناوردا و الحاقی ی  $SO(3)$  با مانسته‌ها یشان برا ی  $SU(2)$  برابر اند: دامنه ی این میدانها برا ی  $SO(3)$  و  $SU(2)$  یکسان نیستند.

## 5 میدانها ی اسکالر

میدانها ی اسکالر بر  $S_2$  را میشود بر حسب هماهنگها ی کروی بسط داد، که هماهنگها ی کروی همزمان-ویژه بردارها ی  $(\mathbf{J} \cdot \mathbf{J})$  و  $J_3$  اند، که  $J_i$  مشتق لی [2] با مولد دَوَران حُل محور  $i$  است، و

$$\mathbf{A} \cdot \mathbf{B} := \delta^{jk} A_j B_k. \quad (104)$$

برای  $SU(2)$  یا  $SO(3)$ ، مشتق لی [2] با  $J_j$  و  $R_j$  و  $L_j$  را با به ترتیب  $L_j$  و  $R_j$  و  $J_j$  نشان میدهم. رُشن است که

$$[L_j, L_k] = \varepsilon^{ljk} L_l. \quad (105)$$

$$[R_j, R_k] = -\varepsilon^{ljk} R_l. \quad (106)$$

$$[L_j, R_k] = 0. \quad (107)$$

پس میشود دنبال میدانها ی اسکالر ی بود که همزمان ویژه بردار  $(\mathbf{L} \cdot \mathbf{L})$  و  $(\mathbf{R} \cdot \mathbf{R})$  و  $L_3$  و  $R_3$  باشند. اما  $(\mathbf{L} \cdot \mathbf{L})$  و  $(\mathbf{R} \cdot \mathbf{R})$  با هم برابر اند. در واقع،

$$L_1 = -\frac{\cos \psi}{\sin \theta} \partial_\phi + \sin \psi \partial_\theta + \cos \psi \cot \theta \partial_\psi. \quad (108)$$

$$L_2 = \frac{\sin \psi}{\sin \theta} \partial_\phi + \cos \psi \partial_\theta - \sin \psi \cot \theta \partial_\psi. \quad (109)$$

$$L_3 = \partial_\psi. \quad (110)$$

$$\mathbf{L} \cdot \mathbf{L} = \frac{1}{\sin \theta} \partial_\theta \sin \theta \partial_\theta + \frac{1}{\sin^2 \theta} [(\partial_\phi)^2 + (\partial_\psi)^2 - 2 \cos \theta \partial_\phi \partial_\psi]. \quad (111)$$

$$R_1 = -\cos \phi \cot \theta \partial_\phi - \sin \phi \partial_\theta + \frac{\cos \phi}{\sin \theta} \partial_\psi. \quad (112)$$

$$R_2 = -\sin \phi \cot \theta \partial_\phi + \cos \phi \partial_\theta + \frac{\sin \phi}{\sin \theta} \partial_\psi. \quad (113)$$

$$R_3 = \partial_\phi. \quad (114)$$

$$\mathbf{R} \cdot \mathbf{R} = \frac{1}{\sin \theta} \partial_\theta \sin \theta \partial_\theta + \frac{1}{\sin^2 \theta} [(\partial_\phi)^2 + (\partial_\psi)^2 - 2 \cos \theta \partial_\phi \partial_\psi]. \quad (115)$$

به این ترتیب، دنبال میدانها ی اسکالر  $Z_{slr}$  م که

$$(\mathbf{L} \cdot \mathbf{L}) Z_{slr} = -s(s+1) Z_{slr}. \quad (116)$$

$$(\mathbf{R} \cdot \mathbf{R}) Z_{slr} = -s(s+1) Z_{slr}. \quad (117)$$

$$L_3 Z_{slr} = -il Z_{slr}. \quad (118)$$

$$R_3 Z_{slr} = ir Z_{slr}. \quad (119)$$

رُشن است که (117) هم ان (116) است. ضمنن از این که جابه‌جاگرها ی  $L_j$  ها با هم و جابه‌جاگرها ی  $(-R_j)$  ها با هم مثل جابه‌جاگرها ی مولدها ی  $SU(2)$  با هم اند، دیده میشود

$$(2s) \in \mathbb{I}, \quad (120)$$

$$(l-s) \in \mathbb{I}, \quad -s \leq l \leq s, \quad (121)$$

$$(r-s) \in \mathbb{I}, \quad -s \leq r \leq s, \quad (122)$$

که  $\mathbb{I}$  مجموعه ی عددها ی صحیح نامنفی است. در یافتن همزمان-ویژه‌بردارها ی  $(J \cdot J)$  و  $J_3$ ، بالابر و پایینبر (به ترتیب  $J_+$  و  $J_-$ ) ابزارها ی مفید ند. اینجا هم عملگرها ی مشابه تعریف میکنم.

$$\begin{aligned} L_{\pm} &:= L_1 \pm iL_2, \\ &= \exp(\mp i\psi) \left( \pm i\partial_{\theta} - \frac{1}{\sin\theta} \partial_{\phi} + \cot\theta \partial_{\psi} \right). \end{aligned} \quad (123)$$

$$\begin{aligned} R_{\pm} &:= R_1 \pm iR_2, \\ &= \exp(\pm i\phi) \left( \pm i\partial_{\theta} - \cot\theta \partial_{\phi} + \frac{1}{\sin\theta} \partial_{\psi} \right). \end{aligned} \quad (124)$$

به هم ان روش ی که در ساختنِ نمایشها ی جبرِ  $SU(2)$  به کار میرود، دیده میشود

$$L_- Z_{s l r} \propto Z_{s(l-1)r}. \quad (125)$$

$$R_- Z_{s l r} \propto Z_{s l(r-1)}. \quad (126)$$

$$L_+ Z_{s s s} = 0. \quad (127)$$

$$R_+ Z_{s s s} = 0. \quad (128)$$

$$L_3 Z_{s s s} = -i s Z_{s s s}. \quad (129)$$

$$R_3 Z_{s s s} = i s Z_{s s s}. \quad (130)$$

از (118) و (119) دیده میشود

$$Z_{s l r} = \exp[i(r\phi - l\psi)] Q_{s l r}, \quad (131)$$

که  $Q_{s l r}$  تابعِ فقط  $\theta$  است. تعریف میکنم

$$(L_{\pm})_{l r} := i \left( \pm \partial_{\theta} - \frac{r}{\sin \theta} - l \cot \theta \right). \quad (132)$$

$$(R_{\pm})_{l r} := i \left( \pm \partial_{\theta} - r \cot \theta - \frac{l}{\sin \theta} \right). \quad (133)$$

به این ترتیب رابطهها ی (125) تا (130) به رابطهها یی برای  $Q_{s l r}$  تبدیل میشوند:

$$(L_-)_{l r} Q_{s l r} \propto Q_{s(l-1)r}. \quad (134)$$

$$(R_-)_{l r} Q_{s l r} \propto Q_{s l(r-1)}. \quad (135)$$

$$(L_+)_{s s} Q_{s s s} = 0. \quad (136)$$

$$(R_+)_{s s} Q_{s s s} = 0. \quad (137)$$

دیده میشود (136) و (137) یکسان ند. هر دو میشوند

$$\left[ \partial_{\theta} - s \left( \frac{1}{\sin \theta} + \cot \theta \right) \right] Q_{s s s} = 0, \quad (138)$$

یا

$$\left( \partial_{\theta} - s \cot \frac{\theta}{2} \right) Q_{s s s} = 0, \quad (139)$$

که نتیجه میدهد

$$Q_{s s s} \propto \sin^{2s} \frac{\theta}{2}. \quad (140)$$

از (132) و (133) دیده میشود

$$\begin{aligned} (L_-)_{lr} &= -i \left( \partial_\theta + \frac{l+r}{2} \frac{1+\cos\theta}{\sin\theta} - \frac{l-r}{2} \frac{1-\cos\theta}{\sin\theta} \right), \\ &= -i \left( \partial_\theta + \frac{l+r}{2} \cot \frac{\theta}{2} - \frac{l-r}{2} \tan \frac{\theta}{2} \right). \end{aligned} \quad (141)$$

از این، و با محاسبه ای مشابه برای  $(R_-)_{lr}$ ، نتیجه میشود

$$(L_-)_{lr} = -i \left( \sin^{l+r} \frac{\theta}{2} \cos^{l-r} \frac{\theta}{2} \right)^{-1} \partial_\theta \left( \sin^{l+r} \frac{\theta}{2} \cos^{l-r} \frac{\theta}{2} \right). \quad (142)$$

$$(R_-)_{lr} = -i \left( \sin^{r+l} \frac{\theta}{2} \cos^{r-l} \frac{\theta}{2} \right)^{-1} \partial_\theta \left( \sin^{r+l} \frac{\theta}{2} \cos^{r-l} \frac{\theta}{2} \right). \quad (143)$$

تعریف میکنم

$$x := \cos \theta. \quad (144)$$

با استفاده از

$$\partial_x = - \left( 2 \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2} \right)^{-1} \partial_\theta, \quad (145)$$

نتیجه میشود

$$\begin{aligned} (iL_-)_{lr} &= -2 \left( \sin^{l-1+r} \frac{\theta}{2} \cos^{l-1-r} \frac{\theta}{2} \right)^{-1} \partial_x \left( \sin^{l+r} \frac{\theta}{2} \cos^{l-r} \frac{\theta}{2} \right), \\ &= -(1-x)^{-(l-1+r)} (1+x)^{-(l-1-r)} \partial_x (1-x)^{l+r} (1+x)^{l-r}. \end{aligned} \quad (146)$$

$$\begin{aligned} (iR_-)_{lr} &= -2 \left( \sin^{r-1+l} \frac{\theta}{2} \cos^{r-1-l} \frac{\theta}{2} \right)^{-1} \partial_x \left( \sin^{r+l} \frac{\theta}{2} \cos^{r-l} \frac{\theta}{2} \right), \\ &= -(1-x)^{-(r-1+l)} (1+x)^{-(r-1-l)} \partial_x (1-x)^{r+l} (1+x)^{r-l}. \end{aligned} \quad (147)$$

با تعریف

$$[(L_-)^m]_{lr} := (L_-)_{(l-m+1)r} \cdots (L_-)_{lr}, \quad (148)$$

$$[(R_-)^m]_{lr} := (R_-)_{l(r-m+1)} \cdots (R_-)_{lr}, \quad (149)$$

دیده میشود

$$[(iL_-)^m]_{lr} = (1-x)^{-(l-m+r)/2} (1+x)^{-(l-m-r)/2} (-\partial_x)^m (1-x)^{(l+r)/2} (1+x)^{(l-r)/2}. \quad (150)$$

$$[(iR_-)^m]_{lr} = (1-x)^{-(r-m+l)/2} (1+x)^{-(r-m-l)/2} (-\partial_x)^m (1-x)^{(r+l)/2} (1+x)^{(r-l)/2}. \quad (151)$$

به این ترتیب،

$$Q_{ss} \propto (1-x)^s. \quad (152)$$

$$Q_{slr} \propto [(iR_-)^{s-r}]_{ls} [(iL_-)^{l-s}]_{ss} Q_{ss}, \\ \propto [(iR_-)^{s-r}]_{ls} [(iL_-)^{s-l}]_{ss} (1-x)^s. \quad (153)$$

نتیجه میشود

$$Q_{slr} \propto (1-x)^{-(r+l)/2} (1+x)^{-(r-l)/2} (-\partial_x)^{s-r} (1+x)^{s-l} (-\partial_x)^{s-l} (1-x)^{2s}, \\ \propto (1-x)^{-(r+l)/2} (1+x)^{-(r-l)/2} (-\partial_x)^{s-r} (1+x)^{s-l} (1-x)^{s+l}. \quad (154)$$

از جمله دیده میشود

$$Q_{sls} \propto (1-x)^{(s+l)/2} (1+x)^{(s-l)/2}. \quad (155)$$

$$Q_{ssr} \propto (1-x)^{(s+r)/2} (1+x)^{(s-r)/2}. \quad (156)$$

در واقع از

$$(R_{\pm})_{lr} = (L_{\pm})_{rl}, \quad (157)$$

نتیجه میشود

$$Q_{srl} = Q_{slr}. \quad (158)$$

سرانجام، از

$$\begin{aligned} (-\partial_x)^{s-r} (1+x)^{s-l} (1-x)^{s+l} &= \sum_{k=0}^{s-r} \binom{s-r}{k} (-1)^k [(-\partial_x)^{s-r-k} (1-x)^{s+l}] \\ &\quad [(\partial_x)^k (1+x)^{s-l}], \\ &= \sum_{k=0}^{s-r} (-1)^k \binom{s-r}{k} \frac{(s+l)!}{(l+r+k)!} \frac{(s-l)!}{(s-l-k)!} \\ &\quad (1-x)^{l+r+k} (1+x)^{s-l-k}, \end{aligned} \quad (159)$$

نتیجه میشود

$$Q_{s l r} \propto \sum_{k=0}^{s-r} \frac{(-1)^k (1-x)^{[(l+r)/2]+k} (1+x)^{s-[(l+r)/2]-k}}{k! (l+r+k)! (s-l-k)! (s-r-k)!}. \quad (160)$$

چون  $Q$  تا حد یک ثابت ضربی حساب شده، ضریبها بی در طرف راست (159) که به  $k$  بسته گی نداشته اند حذف شده اند. به خاطر حد بالا ی جمع، به نظر میرسد طرف راست (160) نسبت به جابه جا کردن  $l$  و  $r$  متقارن نیست. اما دیده میشود اگر  $l > r$ ، جمله ها ی با  $k > (s-l)$  صفر ند، چون شامل فاکتوریل یک عدد صحیح منفی در مخرج اند. به این ترتیب، میشود (160) را به شکل ی صریح متقارن نسبت به  $l$  و  $r$  نوشت:

$$Q_{s l r} \propto \sum_{k=0}^{s-\max(l,r)} \frac{(-1)^k (1-x)^{[(l+r)/2]+k} (1+x)^{s-[(l+r)/2]-k}}{k! (l+r+k)! (s-l-k)! (s-r-k)!}. \quad (161)$$

میشود حدها ی جمع بندی را نوشت: اگر  $k$  در گستره ی  $\max[0, -(l+r)]$  تا  $[s - \max(l, r)]$  نباشد، فاکتوریل یک عدد منفی در مخرج ظاهر میشود و کسر صفر میشود. به این ترتیب،

$$\begin{aligned} Q_{s l r} &\propto \sum_k \frac{(-1)^k (1-x)^{[(l+r)/2]+k} (1+x)^{s-[(l+r)/2]-k}}{k! (l+r+k)! (s-l-k)! (s-r-k)!}, \\ &\propto \sum_k \frac{(-1)^k}{k! (l+r+k)! (s-l-k)! (s-r-k)!} \\ &\quad \left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^{l+r+2k} \left(\cos \frac{\theta}{2}\right)^{2s-(l+r)-2k}. \end{aligned} \quad (162)$$

همچنین،

$$\begin{aligned}
Z_{s l r} &\propto \exp[i(r \phi - l \psi)] \sum_k \frac{(-1)^k (1-x)^{[(l+r)/2]+k} (1+x)^{s-[(l+r)/2]-k}}{k! (l+r+k)! (s-l-k)! (s-r-k)!}, \\
&\propto \exp[i(r \phi - l \psi)] \sum_k \frac{(-1)^k}{k! (l+r+k)! (s-l-k)! (s-r-k)!} \\
&\left(\sin \frac{\theta}{2}\right)^{l+r+2k} \left(\cos \frac{\theta}{2}\right)^{2s-(l+r)-2k}. \quad (163)
\end{aligned}$$

با استفاده از (120) تا (122) دیده میشود مانسته‌ها ی (60) تا (65) برا ی  $Z_{s l r}$  برقرار اند.

همچنین، دیده میشود

$$Z_{s l r}(\phi, \theta, \psi + 2\pi) = (-1)^{2s} Z_{s l r}(\phi, \theta, \psi). \quad (164)$$

به این ترتیب معلوم میشود همزمان-ویژه‌بردارها ی  $(\mathbf{L} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{R} \cdot \mathbf{R})$  و  $L_3$  و  $R_3$  برا ی SU(2) هم ان  $Z_{s l r}$  ها یند، که  $s$  و  $l$  و  $r$  شرطها ی (120) تا (122) را بر میاورند. همزمان-ویژه‌بردارها ی  $(\mathbf{L} \cdot \mathbf{L} = \mathbf{R} \cdot \mathbf{R})$  و  $L_3$  و  $R_3$  برا ی SO(3) هم  $Z_{s l r}$  ها یند، که  $s$  و  $l$  و  $r$  شرطها ی (120) تا (122) را بر میاورند، اما علاوه بر آن مقدار  $s$  شان هم صحیح است. یعنی به جا ی (120)،

$$s \in \mathbb{I}. \quad (165)$$

## 6 پانوشتها

[1] محمد خرمی؛ «خمینه ی گروهها ی SU(2) و SO(3)» (2013/08/31) X1-094

[2] Lie

[3] Theodore Frankel; "the geometry of physics, an introduction" (Cambridge University Press, 1997)

[4] Euler

[5] Pauli

[6] Levi-Civita