

静态延展外源时 $SU(2)$ 和 $SU(3)$ 规范场 静态解的时间依赖关系

东方晓 周咸建 黄涛 薛丕友

(中国科学院高能物理研究所)

摘 要

本文我们讨论有静态外源时 $SU(2)$ 和 $SU(3)$ 规范场静态解的时间依赖关系。引入一个新的规范不变量，利用新的规范协变量和规范势之间的时间关系，我们比文献[1]更精确地推出静态解时间关系。进一步我们得到了具有静态外源时 $SU(3)$ 规范理论静态解的时间依赖关系。

一、

近来，有外源的 Yang-Mills 方程的经典解引起人们的兴趣^[1-3]。一个目的是想看一看，是否与无源的情况一样，有外源非阿贝尔的 Yang-Mills 方程具有一些阿贝尔情形所不具有的特殊形式的解，以及考察其物理意义是什么。例如，所找到的屏蔽解^[2-4]就是一例。当前文献较多地讨论静态外源的情形。Magg^[3]讨论了在延展静态外源时， $SU(2)$ 规范场的静态解对时间的依赖关系。本文多用了一个新的规范不变量，并运用一个新的规范协变量与规范势之间的时间自洽性，从而对文献[1]静态解的时间依赖关系作更严格的推导。而且更明显地表明文献[2]所得的屏蔽解确实不是静态解。进一步，推广到 $SU(3)$ 情形，我们得到了，在延展静态外源时， $SU(3)$ 规范场的静态解对时间的几种依赖关系。

二、 $SU(2)$ 情形

规范群 $SU(N)$ 的规范场，在有外源 j_μ^a 时，所满足的方程是

$$\partial_\nu F_{\nu\mu}^a + gC^{abc}A_\nu^b F_{\nu\mu}^c + j_\mu^a = 0, \quad (1)$$

其中

$$F_{\mu\nu}^a = \partial_\mu A_\nu^a - \partial_\nu A_\mu^a + gC^{abc}A_\mu^b A_\nu^c,$$

这里 A_μ^a 是规范势， C^{abc} 是群 $SU(N)$ 的结构常数。我们取泡利度规。有时把 (1) 写成矩阵形式更方便些，这时方程 (1) 为

$$D_\nu F_{\nu\mu} + j_\mu = 0, \quad (2)$$

$$F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu + g[A_\mu, A_\nu], \quad D_\nu F_{\nu\mu} \equiv \partial_\nu F_{\nu\mu} + g[A_\nu, F_{\nu\mu}].$$

其中

$$A_\mu \equiv -iT^a A_\mu^a, \quad F_{\mu\nu} \equiv -iT^a F_{\mu\nu}^a, \quad j_\mu \equiv -iT^a j_\mu^a.$$

T^a 是群 $SU(N)$ 基础表示 (它的矩阵为 U) 的生成元矩阵。 $U = \exp(-iT^a \xi^a)$ ， ξ^a 是实参数。 T^a 满足如下对易关系

$$[T^a, T^b] = iC^{abc}T^c.$$

在 $SU(2)$ 时 $T^a = \frac{\tau^a}{2}$ ， τ^a 为泡利矩阵 ($a = 1, 2, 3$)。

在 $SU(3)$ 时 $T^a = \frac{\lambda^a}{2}$, λ^a 为 Gell-Mann 矩阵 ($a = 1, 2, \dots, 8$).

在规范变换下,

$$\begin{aligned} A_\mu &\rightarrow A'_\mu = UA_\mu U^{-1} - \frac{1}{g} (\partial_\mu U)U^{-1}, \quad F_{\mu\nu} \rightarrow F'_{\mu\nu} = UF_{\mu\nu}U^{-1}, \\ D_\lambda F_{\mu\nu} &\rightarrow (D_\lambda F_{\mu\nu})' = U(D_\lambda F_{\mu\nu})U^{-1}, \quad j_\mu \rightarrow j'_\mu = Uj_\mu U^{-1}. \end{aligned} \quad (4)$$

如果我们要求方程 (2) 具有规范协变形式 (这是理论的规范不变性所要求), 则应有上面最后一式外源的变换形式.

任意一量 (矩阵形式) $S \equiv -iT^a S^a$, 若在规范变换下做如下变换

$$S \rightarrow S' = USU^{-1}, \quad (5)$$

则易验证它的规范协变导数

$$D_\lambda S \equiv \partial_\lambda S + g[A_\lambda, S], \quad (6)$$

亦按 (5) 式变换, 即

$$D_\lambda S \rightarrow (D_\lambda S)' = U(D_\lambda S)U^{-1}.$$

如果外源 j_μ 在某个惯性系中, 它的空间分量为 0, 即 $j_i = 0$, ($i = 1, 2, 3$), 则称这样的外源为静态外源. 对于任意外源, 由方程 (2) 都有

$$D_\mu j_\mu \equiv \partial_\mu j_\mu + g[A_\mu, j_\mu] = 0.$$

以下, 我们取 $A_4 = 0$ 的规范. 在此规范下, 由静态源, 可得 $\partial_i j_4 = 0$, 即 j_4 仅依赖于空间坐标, 即 $j_4 = j_4(\mathbf{r})$. 若取 $j_4^a = iq^a(\mathbf{r})$, $q^a(\mathbf{r})$ 是 \mathbf{r} 的实函数, $j_4 = T^a q^a(\mathbf{r})$, 是厄米的, 并且它的矩阵迹为零. 我们作任一仅依赖于空间坐标的规范变换, 仍能使得变换后 $A_4 = 0$. 这样, 我们总可以找到一个规范变换 $U(\mathbf{r})$, 使得 $U(\mathbf{r})j_4(\mathbf{r})U^{-1}(\mathbf{r})$ 对角化. 对角化后对角矩阵元为 \mathbf{r} 的实函数. 并且对角化后矩阵的迹仍为零, 这样此矩阵必可表为 $SU(N)$ 的 $(N-1)$ 个对角的互易的 T^a 矩阵的线性组合, 其系数为 \mathbf{r} 的实函数. 这样, j_4 作某个仅依赖空间坐标的规范变换后, 只有嘉当 (Cartan) 子代数中的分量. 例如对于 $SU(2)$, 总可以有

$$j_4 = \frac{1}{2} \tau_3 q(\mathbf{r}). \quad (7.a)$$

对于 $SU(3)$, 总可以有

$$j_4 = \frac{1}{2} [\lambda^3 q^3(\mathbf{r}) + \lambda^8 q^8(\mathbf{r})] \quad (7.b)$$

其中 $q(\mathbf{r})$, $q_3(\mathbf{r})$ 和 $q_8(\mathbf{r})$ 为仅依赖空间坐标的实函数. 在取 (7.a) 或 (7.b) 形源时, 仍保持 $A_4 = 0$ 规范.

文献 [1] 中静态解的定义是: 若由方程 (2) 的解 A_μ^a 构成的所有规范不变量都不依赖时间, 则这样的解称为静态解. 为方便起见, 我们称这类静态解为广义静态解. 还可以定义如下的狭义静态解, 对于这类解, 总可以选取某个规范, 使得规范势 A_μ^a 不依赖于时间. 显然, 狭义静态解一定是广义静态解. 本文讨论的是广义静态解对时间的依赖关系. 初看起来, 仅从定义出发要得到广义静态解对时间的依赖形式是较困难的. 我们仿照文 [1] 的方法, 从广义静态解定义出发, 适当地选择一些规范不变量, 由它们不依赖时间, 逻辑地推

得这样的解应满足的时间依赖关系。进一步证明,这样依赖关系的解就是狭义静态解。

下面讨论 $SU(2)$ 情形。取 $A_4 = 0$ 规范,并且源取为 (7.a) 形。取任意两个按 (5) 变换的量 S 和 Q , 它们是由广义静态解 A_μ 构成的量。

1. 由 $\text{Tr}[j_4 S], \text{Tr}[j_4 Q]$ 为规范不变量,所以应不依赖时间。其中 Tr 为矩阵求迹符号。如果假定 $q(\mathbf{r})$ 在整个空间不为零(即外源延展整个空间,称这样外源为延展外源),则有 S^3, Q^3 不依赖时间。以后我们简记例如 $Q^3 = p$ 表示 Q^3 不依赖时间。下面 $q(\mathbf{r}) \approx 0$ 这条件常用到,一般不提了。

2. 由 $\text{Tr}[SQ] = p$, 可得 $S^1 Q^1 + S^2 Q^2 = p$, 若定义

$$S^\pm \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} (S^1 \pm iS^2), \quad Q^\pm \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} (Q^1 \pm iQ^2),$$

则有 $S^+ Q^- + S^- Q^+ = p$ 。

由 $\text{Tr}\{j_4[S, Q]\} = p$, 可得 $S^1 Q^2 - S^2 Q^1 = p$, 由此得,

$$S^+ Q^- - S^- Q^+ = p.$$

这样最后有

$$S^- Q^+ = p, \quad S^- Q^+ = p. \quad (8)$$

3. 由 $\text{Tr}[j_4 D_\lambda S] = p$, 得 $A_1^+ S^2 - A_2^+ S^1 = p$ 或 $A_1^+ S^- - A_2^- S^+ = p$, 由我们找到的新规范不变量 $\text{Tr}[j_4(D_\lambda j_4)S] = p$ 得

$$A_1^+ S^1 + A_2^+ S^2 = p \text{ 或 } A_1^+ S^- + A_2^- S^+ = p.$$

这样最后有

$$A_1^+ S^- = p, \quad A_2^- S^+ = p. \quad (9)$$

同样

$$A_1^\pm \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} [A_1^+ \pm iA_2^+].$$

现在取 $S = F_{\mu\nu}, Q = F_{\kappa\lambda}$, 则由 (8) 有

$$F_{\mu\nu}^+ F_{\kappa\lambda}^- = p. \quad (10)$$

由 (10) 可以证明

$$F_{\mu\nu}^\pm(\mathbf{r}, t) = F_{\mu\nu}^\pm(\mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(\mathbf{r}, t)\}, \quad (11)$$

其中 $\Lambda(\mathbf{r}, t)$ 是一个实函数,它不依赖于下指标 μ, ν 。

由 (9) 式有

$$A_1^\pm(\mathbf{r}, t) \cdot F_{\mu\nu}^\mp(\mathbf{r}, t) = p,$$

只要 $F_{\mu\nu}^\pm$ 有一个分量不为零,则总有

$$A_1^\pm(\mathbf{r}, t) = A_1^\pm(\mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(\mathbf{r}, t)\}. \quad (12)$$

但若 $F_{\mu\nu}^\pm(\mathbf{r}, t)$ 都为零,因为在 $A_4 = 0$ 规范下,有

$$\partial_i A_i^\pm(\mathbf{r}, t) = iF_i^\pm(\mathbf{r}, t), \quad (13)$$

则 $A_i^\pm(\mathbf{r}, t)$ 不随时间变化,因此也可以表示成 (12) 式,只是此时 $\Lambda(\mathbf{r}, t)$ 也不随时间变化。

由 (9) 式知,只要 $A_1^\pm(\mathbf{r}, t)$ 有一个分量不为零,则总有

$$S^\pm(\mathbf{r}, t) = S^\pm(\mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(\mathbf{r}, t)\} \quad (14)$$

现取 $S_{\mu\lambda} = D_\mu D_\lambda j_4$, 它按 (5) 式变换。如果假定 $A_i^\pm(\mathbf{r}, t)$ 中至少有一个分量不为零,则

$S_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)$ 有如 (14) 的表式. 另一方面它可以由 A_{μ}^{\pm} 与 $q(\mathbf{r})$ 表示出来, 为了能与 $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)$ 的 (12) 式相容, 可以进一步得到 $\Lambda(\mathbf{r}, t)$ 的时间依赖关系. 选择量 S_{μ}^{\pm} 是本文特点, 它使得讨论更简洁和严格.

容易得到

$$(D_{\mu}D_{\nu})^{\pm} = \pm g\partial_{\mu}[q(\mathbf{r})A_{\nu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)] \pm g[\partial_{\nu}q(\mathbf{r})]A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t) + ig^2q(\mathbf{r})A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)A_{\nu}^{\pm}(\mathbf{r}, t), \quad (15)$$

上式中取 $\mu = 4$, 并乘以 $\exp\{\mp i\Lambda(\mathbf{r}, t)\}$, 则有

$$q(\mathbf{r})[\partial_i\Lambda(\mathbf{r}, t)] \cdot A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}) = p.$$

由于 $q(\mathbf{r}) \neq 0$, $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r})$ 中总有一个分量不为零, 得 $\partial_i\Lambda(\mathbf{r}, t) = p$ 或

$$\Lambda(\mathbf{r}, t) = \Lambda(\mathbf{r})t + \Lambda(\mathbf{r}, t=0). \quad (16)$$

由 $F_{\mu\nu}^3 = p$ 和 (13) 式有

$$A_i^3(\mathbf{r}, t) = iF_{4i}^3(\mathbf{r})t + A_i^3(\mathbf{r}, t=0), \quad (17)$$

(15) 式中取 $\mu = i (i = 1, 2, 3)$, 并在两端乘以 $\exp\{\mp i\Lambda(\mathbf{r}, t)\}$, 可得

$$t[i\partial_i\Lambda(\mathbf{r}) - gF_{4i}^3(\mathbf{r})]q(\mathbf{r})A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}) = p,$$

这样就有

$$i\partial_i\Lambda(\mathbf{r}) - gF_{4i}^3(\mathbf{r}) = 0. \quad (18)$$

这样我们逻辑地得到, 在 $SU(2)$ 规范群情形, $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)$ 以及 $F_{\mu\nu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)$ 依赖于时间的两种形式

1. $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)$ 中至少有一个分量不为零, 则有

$$\left. \begin{aligned} A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t) &= A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r})\exp\{\pm i\Lambda(\mathbf{r})t\}, & A_i^3(\mathbf{r}, t) &= iF_{4i}^3(\mathbf{r})t + A_i^3(\mathbf{r}, t=0), \\ F_{\mu\nu}^{\pm}(\mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^{\pm}(\mathbf{r})\exp\{\pm i\Lambda(\mathbf{r})t\}, & F_{\mu\nu}^3(\mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^3(\mathbf{r}) \end{aligned} \right\} \quad (19)$$

且有 (18) 式. 这里把 $\exp\{\pm i\Lambda(\mathbf{r}, t=0)\}$ 吸收到 $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r})$ 或 $F_{\mu\nu}^{\pm}(\mathbf{r})$ 中去了.

2. $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t) = 0$, 因此有 $A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t) = 0$, 这时

$$\left. \begin{aligned} A_{\mu}^{1,2}(\mathbf{r}, t) &= 0, & A_i^3(\mathbf{r}, t) &= iF_{4i}^3(\mathbf{r})t + A_i^3(\mathbf{r}, t=0), \\ F_{\mu\nu}^{1,2}(\mathbf{r}, t) &= 0, & F_{\mu\nu}^3(\mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^3(\mathbf{r}), \end{aligned} \right\} \quad (20)$$

这时为了使 $F_{\mu\nu}^3(\mathbf{r})$ 与 $A_i^3(\mathbf{r}, t)$ 时间关系上相容, 还要求

$$\partial_i F_{4i}^3(\mathbf{r}) - \partial_i F_{4i}^3(\mathbf{r}) = 0. \quad (21)$$

这样, 我们由一些规范不变量推得了广义静态解 A_{μ}^{\pm} 必须满足的时间依赖关系, 但这样的时间关系能否使所有由 A_{μ}^{\pm} 构成的规范不变量不依赖于时间呢? 是能够的, 下面来证明这一点.

作一规换变换 $U = \exp\left\{-ix(\mathbf{r})t \frac{\tau_3}{2}\right\}$, 按 (4) 式变换后

$$A_{\mu}^{\prime\pm}(\mathbf{r}, t) = A_{\mu}^{\pm}(\mathbf{r}, t)\exp\{\pm ix(\mathbf{r})t\},$$

$$A_i^{\prime 3}(\mathbf{r}, t) = A_i^3(\mathbf{r}, t) - \frac{1}{g}\partial_i x(\mathbf{r})t,$$

$$A_4^{\prime 3}(\mathbf{r}, t) = \frac{i}{g}x(\mathbf{r}),$$

$$F_{\mu\nu}^{\prime\pm}(\mathbf{r}, t) = F_{\mu\nu}^{\pm}(\mathbf{r})\exp\{\pm ix(\mathbf{r})t\}, \quad F_{\mu\nu}^{\prime 3} = F_{\mu\nu}^3$$

由此可见,在情况 1 时,只要选择: $x(\mathbf{r}) = -\Lambda(\mathbf{r})$, 就可以使规范变换后的规范势不随时间变化。(注意这时要用到对情况 1 成立的 (18) 式)。

在情况 2, 为了使得 A_i^3 不随时间变化, 必须选择 $x(\mathbf{r})$, 使得: $\partial_t x(\mathbf{r}) = igF_{it}^3(\mathbf{r})$ 。

一般而言, 当 $F_{it}^3(\mathbf{r})$ 满足情况 2 所要求的 (21) 式时, 是可以满足上式的。这样, 在情况 2, 也可以通过一个规范变换, 使规范势不随时间变化。这样, 情况 1、2 都是狭义静态解, 因此也是广义静态解。

在情况 1, 当 $\Lambda(\mathbf{r}) = 0$ 时, 由 (13) 和 (18), 有

$$E_i^a \equiv -iF_{it}^a = 0 \quad (a = 1, 2, 3).$$

在情况 2, 则有

$$E_i^1 = E_i^2 = 0.$$

由此可见, 因为 $E_i^1, E_i^2 \neq 0$, 文献 [2] 在 $\Lambda(\mathbf{r}) = 0$ 情况下, 得到的屏蔽解, 不可能是静态的, 它与情况 1 (当 $\Lambda(\mathbf{r}) = 0$)、或情况 2 都不能相容。

三、SU(3) 情形

下面讨论 SU(3) 情形。此时, 不能简单地仿照 SU(2) 情形, 就能得到 SU(3) 静态解的时间依赖关系。

1. 取两个按 (5) 变换的任意量 S 和 Q , 它们是由广义静态解表示的。这样, 规范不变量

$$\text{Tr}(j_4^n) = p,$$

其中 j_4 的幂次 n 为非负整数。易得

$$j_4^n = \frac{1}{2^n} (a_n + b_n \lambda^3 + c_n \lambda^8),$$

例如: $a_0 = 1, b_0 = 0, c_0 = 0; a_1 = 0, b_1 = q_3(\mathbf{r}), c_1 = q_8(\mathbf{r}); a_2 = \frac{2}{3} (q_3^2 + q_8^2),$

$b_2 = \frac{2}{\sqrt{3}} q_3 q_8, c_2 = \frac{1}{\sqrt{3}} (q_3^2 - q_8^2)$, 如此等等。于是可得

$$b_n s^3 + c_n s^8 = p,$$

当 $n = 1, 2$ 时, $q_3 s^3 + q_8 s^8 = p, \frac{2}{\sqrt{3}} q_3 \cdot q_8 s^3 + \frac{1}{\sqrt{3}} (q_3^2 - q_8^2) s^8 = p$ 。

如果

$$q_3(\mathbf{r}) \neq 0; \quad q_3^2(\mathbf{r}) \neq 3q_8^2(\mathbf{r}), \quad (22)$$

则有

$$s^3 = p, \quad s^8 = p. \quad (23)$$

同样在条件 (22) 下, $Q^3 = p, Q^8 = p$ 。

我们把条件 (22) 作为 SU(3) 的延展源条件。这个条件, 今后常用到。

2. 由规范不变量 $\text{Tr}[j_4^n S j_4^m Q] = p$, (其中 n, m 是非负整数次幂), 可以得到

$$S^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) Q^\mp(a, b, \mathbf{r}, t) = p \quad (24)$$

这里 $S^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} (S^a \pm iS^b); \quad Q^\pm(a, b) \equiv \frac{1}{\sqrt{2}} [Q^a \pm iQ^b]$

数对 (a, b) 可取 (1, 2)、(4, 5) 或 (6, 7)。

3. 由规范不变量 $\text{Tr}[J_i^n(D_\lambda J_i^n)S] = p$ (m, n 为非负整数次幂), 可得

$$A_i^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) S^\mp(a, b; \mathbf{r}, t) = p. \quad (25)$$

现若取 $S = F_{\mu\nu}$, $Q = F_{K\lambda}$, 则 (24)、(25) 即为

$$F_{\mu\nu}^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) \cdot F_{K\lambda}^\mp(a, b; \mathbf{r}, t) = p; \quad A_i^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) F_{\mu\nu}^\mp(a, b; \mathbf{r}, t) = p. \quad (26)$$

类似于 $SU(2)$, 由 (26) 可得

$$\left. \begin{aligned} F_{\mu\nu}^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^\pm(a, b; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(a, b; \mathbf{r}, t)\} \\ A_i^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) &= A_i^\pm(a, b; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(a, b; \mathbf{r}, t)\} \end{aligned} \right\} \quad (27)$$

若取 $B_\lambda \equiv D_{\lambda j} A_j$, 易得

$$\left. \begin{aligned} B_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) &= \pm q_3 A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t), \\ B_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) &= \pm \frac{1}{2} (q_3 + \sqrt{3} q_8) A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t), \\ B_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t) &= \mp \frac{1}{2} (q_3 - \sqrt{3} q_8) A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t). \end{aligned} \right\} \quad (28)$$

令 $B_i^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) \equiv B_i^\pm(a, b; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(a, b; \mathbf{r}, t)\}$,

再取 $T_{\mu\nu} = D_\mu B_\nu$, 显然它按 (5) 变换, 且由广义静态解 A_μ 构成, 因此它满足 (25) 式, 现在我们分以下一些情况讨论:

1. 对于每对 (a, b) , 都至少有一个 $A_i^\pm(a, b)$ 分量不为零, 由 (25) 就有

$$T_{\mu\nu}^\pm(a, b; \mathbf{r}, t) = T_{\mu\nu}^\pm(a, b; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(a, b; \mathbf{r}, t)\}, \quad (29)$$

(a, b) 可以是 $(1, 2)$ 、 $(4, 5)$ 或 $(6, 7)$. 且易求得

$$\begin{aligned} T_{\mu\lambda}^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) &= \partial_\mu B_\lambda^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) + g \left\{ \pm i A_\mu^3 B_\lambda^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) \right. \\ &\quad \mp i B_\lambda^3 A_\mu^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) \pm \frac{i}{\sqrt{2}} B_\lambda^\mp(6, 7; \mathbf{r}, t) A_\mu^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) \\ &\quad \left. \mp \frac{i}{\sqrt{2}} A_\mu^\mp(6, 7; \mathbf{r}, t) \times B_\lambda^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) \right\}. \end{aligned} \quad (30)$$

类似于 $SU(2)$, 取 $\mu = 4$, 并在上式两端乘以 $\exp\{\mp i\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t)\}$, 得

$$[\partial_t \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t)] B_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) = p.$$

由 (28) 和 (22), 知 $B_i^\pm(a, b; \mathbf{r}, t)$ 对每对 (a, b) , 总有一个 $B_i^\pm(a, b; \mathbf{r}, t)$ 的分量不为零, 这样, 就有

$$\partial_t \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) = p$$

或 $\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) = \Lambda(1, 2; \mathbf{r})t + \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t=0)$. (31)

把 (31) 代入 (30), 并两端乘以 $\exp\{\mp i\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t)\}$, 就有

$$\begin{aligned} t[i\partial_t \Lambda(1, 2; \mathbf{r}) - g F_{ij}^3] q_3 A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}) + g \frac{1}{2\sqrt{2}} [(q_3 - \sqrt{3} q_8) A_i^\mp(6, 7; \mathbf{r}) \cdot A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}) \\ - (q_3 + \sqrt{3} q_8) A_i^\mp(6, 7; \mathbf{r}) A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r})] \exp[\pm i(\Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) - \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t) \\ - \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t))] = p \end{aligned}$$

这样必有

$$\left. \begin{aligned}
 & i[i\partial_t \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) - gF_{4i}^3] q_3 A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}) = p, \\
 & [(q_3 - \sqrt{3}q_8) A_i^\mp(6, 7; \mathbf{r}) A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}) - (q_3 + \sqrt{3}q_8) A_i^\mp(6, 7; \mathbf{r}) A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r})] \\
 & \quad \times \exp\{\pm i[\Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) - \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t) - \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t)]\} = p.
 \end{aligned} \right\} (32)$$

由第一式得

$$i\partial_t \Lambda(1, 2; \mathbf{r}) - gF_{4i}^3 = 0. \quad (33)$$

在(32)第二式中, 若 $q_8 \neq 0$, 且 $A_i^\mp(4, 5)$, $A_i^\mp(6, 7)$ 中至少各有一分量不为零, 则总有

$$\Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) - \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) - \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t) = p. \quad (34)$$

用同样的方法可以讨论 $T_{\mu\lambda}^\pm(4, 5)$ 和 $T_{\mu\lambda}^\pm(6, 7)$.

$$\begin{aligned}
 T_{\mu\lambda}^\pm(4, 5) = & \partial_\mu B_\lambda^\pm(4, 5) + g \left\{ \pm \frac{i}{2} A_\mu^3 B_\lambda^\pm(4, 5) \mp \frac{i}{2} B_\lambda^3 A_\mu^\pm(4, 5) \right. \\
 & \mp \frac{\sqrt{3}}{2} i B_\lambda^8 A_\mu^\pm(4, 5) \pm \frac{\sqrt{3}}{2} i A_\mu^8 B_\lambda^\pm(4, 5) \mp \frac{i}{\sqrt{2}} A_\mu^\pm(6, 7) B_\lambda^\pm(1, 2) \\
 & \left. \pm \frac{i}{\sqrt{2}} B_\lambda^\pm(6, 7) A_\mu^\pm(1, 2) \right\}. \quad (35)
 \end{aligned}$$

类似地, 当 $\mu = 4$ 时, 可得

$$\partial_t \Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) = p$$

或

$$\Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) = \Lambda(4, 5; \mathbf{r})t + \Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t=0). \quad (36)$$

同样, 由(35) 还可得

$$\left. \begin{aligned}
 & i \left[i\partial_t \Lambda(4, 5; \mathbf{r}) - \frac{g}{2} F_{4i}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4i}^8 \right] (q_3 + \sqrt{3}q_8) A_i^\pm(4, 5) = p, \\
 & \left[q_3 A_i^\mp(6, 7; \mathbf{r}) A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}) + \frac{1}{2} (q_3 - \sqrt{3}q_8) A_i^\mp(6, 7; \mathbf{r}) A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}) \right] \\
 & \quad \times \exp\{\pm i[\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) + \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t) - \Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t)]\} = p.
 \end{aligned} \right\} (37)$$

同样, 由(37) 第一式可得

$$i\partial_t \Lambda(4, 5; \mathbf{r}) - \frac{g}{2} F_{4i}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4i}^8 = 0. \quad (38)$$

由(37) 第二式, 当 $\frac{3}{2}q_3 - \frac{\sqrt{3}}{2}q_8 \neq 0$, 就一定可得到(34). 最后,

$$\begin{aligned}
 T_{\mu\lambda}^\pm(6, 7) = & \partial_\mu B_\lambda^\pm(6, 7) + g \left\{ \mp \frac{\sqrt{3}}{2} i B_\lambda^8 A_\mu^\pm(6, 7) \pm \frac{\sqrt{3}}{2} i A_\mu^8 B_\lambda^\pm(6, 7) \right. \\
 & \mp \frac{i}{2} A_\mu^3 B_\lambda^\pm(6, 7) \pm \frac{i}{2} B_\lambda^3 A_\mu^\pm(6, 7) \pm \frac{i}{\sqrt{2}} B_\lambda^\pm(4, 5) A_\mu^\mp(1, 2) \\
 & \left. \mp \frac{i}{\sqrt{2}} A_\mu^\pm(4, 5) B_\lambda^\mp(1, 2) \right\}, \quad (39)
 \end{aligned}$$

同样可得

$$\partial_t \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t) = p$$

或

$$\Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t) = \Lambda(6, 7; \mathbf{r})t + \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t=0). \quad (40)$$

同样, 还有

$$\left. \begin{aligned} & i \left[i \partial_t \Lambda(6, 7; \mathbf{r}) + \frac{g}{2} F_{4i}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4i}^8 \right] [q_3 - \sqrt{3} q_8] A_{\mu}^{\pm}(6, 7) = p, \\ & \left[\frac{1}{2} (q_3 + \sqrt{3} q_8) A_{\mu}^{\pm}(4, 5; \mathbf{r}) A_{\nu}^{\mp}(1, 2; \mathbf{r}) + q_3 A_{\mu}^{\pm}(4, 5; \mathbf{r}) A_{\nu}^{\mp}(1, 2; \mathbf{r}) \right] \\ & \exp\{\pm i[\Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) - \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) - \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t)]\} = p. \end{aligned} \right\} \quad (41)$$

由此得到

$$i \partial_t \Lambda(6, 7; \mathbf{r}) + \frac{g}{2} F_{4i}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4i}^8 = 0. \quad (42)$$

当 $\frac{3}{2} q_3 + \frac{\sqrt{3}}{2} q_8 \neq 0$ 时, 又可得 (34).

我们看到, 只要 $q_8 \neq 0$, $\frac{3}{2} q_3 - \frac{\sqrt{3}}{2} q_8 \neq 0$, $\frac{3}{2} q_3 + \frac{\sqrt{3}}{2} q_8 \neq 0$ 三式中有一式满足, (34) 成立. 事实上为了不与 $q_3 \neq 0$ 矛盾, 此三式中总有两式是满足的, 因此 (34) 总是成立的. 这样, 我们得到了情况 1, 亦即对于每对 (a, b) , 都至少有一个 $A_{\mu}^{\pm}(a, b)$ 分量不为零的情况下, A_{λ} 和 $F_{\mu\nu}$ 的时间关系

$$\left. \begin{aligned} & F_{\mu\nu}^{\pm}(a, b; \mathbf{r}, t) = F_{\mu\nu}^{\pm}(a, b; \mathbf{r}) \exp\{\pm i \Lambda(a, b; \mathbf{r}) t\}, \\ & F_{\mu\nu}^3 = p, \quad F_{\mu\nu}^8 = p, \\ & A_{\mu}^{\pm}(a, b; \mathbf{r}, t) = A_{\mu}^{\pm}(a, b; \mathbf{r}) \exp\{\pm i \Lambda(a, b; \mathbf{r}) t\}, \\ & A_{\lambda}^3(\mathbf{r}, t) = i F_{4\lambda}^3(\mathbf{r}) t + A_{\lambda}^3(\mathbf{r}, t=0), \\ & A_{\lambda}^8(\mathbf{r}, t) = i F_{4\lambda}^8(\mathbf{r}) t + A_{\lambda}^8(\mathbf{r}, t=0). \end{aligned} \right\} \quad (43)$$

同时, $i \partial_t \Lambda(1, 2; \mathbf{r}) - g F_{4i}^3(\mathbf{r}) = 0$, $i \partial_t \Lambda(4, 5; \mathbf{r}) - \frac{g}{2} F_{4i}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4i}^8 = 0$,

$$i \partial_t \Lambda(6, 7; \mathbf{r}) + \frac{g}{2} F_{4i}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4i}^8 = 0,$$

$$\Lambda(1, 2; \mathbf{r}) + \Lambda(6, 7; \mathbf{r}) - \Lambda(4, 5; \mathbf{r}) = 0.$$

情况 2. 若三对 (a, b) 中, 对于某一对 (a, b) , $A_{\mu}^{\pm}(a, b) = 0$, 而对于另外二对 (a, b) 的每一个, $A_{\mu}^{\pm}(a, b)$ 中至少有一个分量不为零, 为确切起见, 例如选 $A_{\mu}^{\pm}(1, 2) = 0$. 这时, 显然对于 $A_{\mu}^{\pm}(1, 2)$ 来说, 指数因子 $\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t)$ 已无意义. 但其它一些量, 例如 $F_{\mu\nu}^{\pm}(1, 2)$, $T_{\mu\nu}^{\pm}(1, 2)$ 一般不为零. 这时, 可以由 (24) 式确定, 它们应有共同的 $\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t)$. 显然, 由 (25) 式已得不到什么结果. 由 (30) 和 (28) 式知

$$T_{\mu\lambda}^{\pm}(1, 2) = \pm \frac{i}{\sqrt{2}} [B_{\mu}^{\mp}(6, 7) A_{\lambda}^{\pm}(4, 5) - A_{\mu}^{\mp}(6, 7) B_{\lambda}^{\pm}(4, 5)]$$

一般不为零. 它对时间的依赖关系的指数部分为 $\exp\{\pm i[\Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) - \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t)]\}$, 因此, 这时可选

$$\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) = \Lambda(4, 5; \mathbf{r}, t) - \Lambda(6, 7; \mathbf{r}, t). \quad (44)$$

对于 (a, b) 为 $(4, 5)$ 、 $(6, 7)$ 两种情形, 仍可仿情况 1, 可得 (36)、(38)、(40) 和 (42). 但由 (44), (31) 和 (33) 事实上也成立. 而 (34) 现在改为限制性更强的 (44) 式了. 因

此情况 2 与情况 1 没有本质区别, 只是 (43) 表式中有 $A_i^\pm(1, 2) = 0$. 对于情况 2 的其它 $A_i^\pm(a, b)$ 为零的情形, 与 $A_i^\pm(1, 2)$ 为零的情况是一样的.

情况 3. 若三对 (a, b) 中, 有某两对 (a, b) , 使 $A_i^\pm(a, b) = 0$, 对于余下的一对 (a, b) 中至少有一分量不为零, 例如令 $A_i^\pm(a, b) = A_i^\pm(4, 5) = A_i^\pm(6, 7) = 0$. 这时

$$\begin{aligned} T_{\mu\lambda}^\pm(1, 2) &= \partial_\mu B_\lambda^\pm(1, 2) + g[\pm i A_\mu^3 B_\lambda^\pm(1, 2) \mp i B_\lambda^3 A_\mu^\pm(1, 2)], \\ T_{\mu\nu}^\pm(4, 5) &= T_{\mu\lambda}^\pm(6, 7) = 0. \end{aligned}$$

由此可以得到

$$\Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t) = \Lambda(1, 2; \mathbf{r}, t=0), \quad i\partial_j \Lambda(1, 2; \mathbf{r}) - gF_{4j}^3 = 0.$$

易验证, 这时 $F_{\mu\nu}^\pm(4, 5) = F_{\mu\nu}^\pm(6, 7) = 0$. 为了使得 $F_{\mu\nu}^a$ 与 A_i^a 在时间关系上相容, 还必须满足下面两个关系式:

$$\partial_i F_{4j}^3 - \partial_j F_{4i}^3 = 0, \quad \partial_i F_{4j}^8 - \partial_j F_{4i}^8 = 0. \quad (45)$$

因此, 这时 A_i 和 $F_{\mu\nu}$ 的时间依赖关系是:

$$\left. \begin{aligned} F_{\mu\nu}^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^\pm(1, 2; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(1, 2; \mathbf{r})t\}, \\ F_{\mu\nu}^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t) = 0, \quad F_{\mu\nu}^3(\mathbf{r}, t) = p, \\ F_{\mu\nu}^8(\mathbf{r}, t) &= p, \quad A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) = A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(1, 2; \mathbf{r})t\} \\ A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) &= 0, \quad A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t) = 0, \\ A_i^3(\mathbf{r}, t) &= iF_{4i}^3(\mathbf{r}) \cdot t + A_i^3(\mathbf{r}, t=0), \\ A_i^8(\mathbf{r}, t) &= iF_{4i}^8(\mathbf{r}) \cdot t + A_i^8(\mathbf{r}, t=0), \quad i\partial_j \Lambda(1, 2; \mathbf{r}) - gF_{4j}^3 = 0, \end{aligned} \right\} \quad (46)$$

还要加上条件 (45).

若令 $A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) = A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t) = 0$, 而 $A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t)$ 中至少有一个分量不为 0, 则 (46) 改为

$$\left. \begin{aligned} F_{\mu\nu}^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^\pm(4, 5; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(4, 5; \mathbf{r})t\}, \\ F_{\mu\nu}^\pm(1, 2) &= F_{\mu\nu}^\pm(6, 7) = 0, \quad F_{\mu\nu}^3 = p, \quad F_{\mu\nu}^8 = p, \\ A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) &= A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(4, 5; \mathbf{r})t\}, \quad A_i^\pm(1, 2) = A_i^\pm(6, 7) = 0, \\ A_i^3(\mathbf{r}, t) &= iF_{4i}^3(\mathbf{r})t + A_i^3(\mathbf{r}, t=0), \quad A_i^8(\mathbf{r}, t) = iF_{4i}^8(\mathbf{r})t + A_i^8(\mathbf{r}, t=0), \\ i\partial_j \Lambda(4, 5; \mathbf{r}) - \frac{g}{2} F_{4j}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4j}^8 &= 0, \end{aligned} \right\} \quad (47)$$

还要加上条件 (45).

若令 $A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}, t) = A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}, t) = 0$, 而 $A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t)$ 至少有一分量不为 0, 则 A_i , $F_{\mu\nu}$ 时间的依赖关系为

$$\left. \begin{aligned} F_{\mu\nu}^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t) &= F_{\mu\nu}^\pm(6, 7; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(6, 7; \mathbf{r})t\}, \\ F_{\mu\nu}^\pm(1, 2) &= F_{\mu\nu}^\pm(4, 5) = 0, \quad F_{\mu\nu}^3 = p, \quad F_{\mu\nu}^8 = p, \\ A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}, t) &= A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}) \exp\{\pm i\Lambda(6, 7; \mathbf{r})t\}, \\ A_i^\pm(1, 2) &= A_i^\pm(4, 5) = 0, \quad A_i^3(\mathbf{r}, t) = iF_{4i}^3(\mathbf{r})t + A_i^3(\mathbf{r}, t=0), \\ A_i^8(\mathbf{r}, t) &= iF_{4i}^8(\mathbf{r})t + A_i^8(\mathbf{r}, t=0), \\ i\partial_j \Lambda(6, 7; \mathbf{r}) + \frac{g}{2} F_{4j}^3 - \frac{\sqrt{3}}{2} g F_{4j}^8 &= 0, \end{aligned} \right\} \quad (48)$$

还要加上条件 (45).

(4) $A_i^\pm(a, b)$ 都为 0, 这样 $A_i, F_{\mu\nu}$ 对时间的依赖关系为

$$F_{\mu\nu}^\pm(a, b) = 0, \quad (a, b) = (1, 2), (4, 5) \text{ 或 } (6, 7)$$

$$F_{\mu\nu}^3 = p, \quad F_{\mu\nu}^8 = p, \quad A_i^\pm(a, b) = 0,$$

$$A_i^\pm(\mathbf{r}, t) = iF_{i\lambda}^\pm(\mathbf{r})t + A_i^\pm(\mathbf{r}, t=0), \quad A_i^8(\mathbf{r}, t) = iF_{i\lambda}^8(\mathbf{r})t + A_i^8(\mathbf{r}, t=0),$$

还有条件 (4, 5).

若我们做 $U = \exp \left\{ -\frac{i}{2} \lambda_3 X_1(\mathbf{r})t - \frac{i}{2} \lambda_8 X_2(\mathbf{r})t \right\}$, 则按 (4) 式, 就有,

$$A_{\mu}^{\pm}(1, 2; \mathbf{r}, t) = A_{\mu}^{\pm}(1, 2; \mathbf{r}, t) \exp \{ \pm i X_1(\mathbf{r})t \},$$

$$A_{\mu}^{\pm}(4, 5; \mathbf{r}, t) = A_{\mu}^{\pm}(4, 5; \mathbf{r}, t) \exp \left\{ \pm \frac{i}{2} [X_1(\mathbf{r}) + \sqrt{3} X_2(\mathbf{r})]t \right\},$$

$$A_{\mu}^{\pm}(6, 7; \mathbf{r}, t) = A_{\mu}^{\pm}(6, 7; \mathbf{r}, t) \exp \left\{ \mp \frac{i}{2} [X_1(\mathbf{r}) - \sqrt{3} X_2(\mathbf{r})]t \right\},$$

$$A_i^3 = A_i^3 + \frac{i}{g} X_1(\mathbf{r}) = \frac{i}{g} X_1(\mathbf{r}), \quad A_i^8 = A_i^8 + \frac{i}{g} X_2(\mathbf{r}) = \frac{i}{g} X_2(\mathbf{r}),$$

$$A_i^3 = A_i^3 - \frac{1}{g} \partial_i X_1(\mathbf{r})t, \quad A_i^8 = A_i^8 - \frac{1}{g} \partial_i X_2(\mathbf{r})t,$$

$$F_{\mu\nu}^{\pm}(1, 2; \mathbf{r}, t) = F_{\mu\nu}^{\pm}(1, 2; \mathbf{r}, t) \exp \{ \pm i X_1(\mathbf{r})t \},$$

$$F_{\mu\nu}^{\pm}(4, 5; \mathbf{r}, t) = F_{\mu\nu}^{\pm}(4, 5; \mathbf{r}, t) \exp \left\{ \pm \frac{i}{2} (X_1 + \sqrt{3} X_2)t \right\},$$

$$F_{\mu\nu}^{\pm}(6, 7; \mathbf{r}, t) = F_{\mu\nu}^{\pm}(6, 7; \mathbf{r}, t) \exp \left\{ \mp \frac{i}{2} (X_1 - \sqrt{3} X_2)t \right\},$$

$$F_{\mu\nu}^3 = F_{\mu\nu}^3, \quad F_{\mu\nu}^8 = F_{\mu\nu}^8,$$

这样我们可以看到, 在情况 1 下, 若选

$$X_1(\mathbf{r}) = -\Lambda(1, 2; \mathbf{r}), \text{ 再选 } X_2(\mathbf{r}) \text{ 满足 } \frac{1}{2} (X_1 + \sqrt{3} X_2) = -\Lambda(4, 5; \mathbf{r}), \text{ 由 (43)}$$

最后一式有

$$\Lambda(6, 7; \mathbf{r}) = \frac{1}{2} (X_1 - \sqrt{3} X_2), \text{ 这样 } A_{\mu}^a \text{ 都不再随时间变化了. 同样在情况 2 下,}$$

若作上述选择, A_{μ}^a 也不随时间变化.

在情况 3, 例如, $A_i^\pm(4, 5; \mathbf{r}) = A_i^\pm(6, 7; \mathbf{r}) = 0$, $A_i^\pm(1, 2; \mathbf{r}) \neq 0$ 时, 我们选, $X_1(\mathbf{r}) = -\Lambda(1, 2; \mathbf{r})$, 这时 $A_i^\pm(1, 2)$ 不依赖时间, $A_i^\pm(4, 5) = A_i^\pm(6, 7) = 0$, 这时 A_i^3 也不随时间变化. 由于 $\partial_i F_{4i}^8 - \partial_i F_{4i}^8 = 0$, 可以选择 $X_2(\mathbf{r})$, 使得, $\partial_i X_2(\mathbf{r}) = ig F_{4i}^8$, 这样 A_i^8 也不随时间变化. 这样所有的 A_i^a 都不随时间变化.

又例如情况 3, 当 $A_i^\pm(1, 2) = A_i^\pm(6, 7) = 0$, 而 $A_i^\pm(4, 5) \neq 0$ 时, 这时 A_i^3 由 (47) 式给出, 若选择, $\frac{1}{2} (X_1 + \sqrt{3} X_2) = -\Lambda(4, 5; \mathbf{r})$, 则 $A_i^\pm(4, 5)$ 与时间无关, $A_i^\pm(1, 2) = A_i^\pm(6, 7) = 0$, 由于条件 (45), 一般还可选取 $X_2(\mathbf{r})$ 满足 $\partial_i X_2(\mathbf{r}) = ig F_{4i}^8$, 这样 A_i^8 不随时间变化. 由 (47) 最后一式有 $\partial_i X_1(\mathbf{r}) = ig F_{4i}^3$, 于是 A_i^3 也不随时间变化. 这样 A_i^a 都不随时间变化.

同样, 当 $A_i^\dagger(1, 2) = A_i^\dagger(4, 5) = 0$, 而 $A_i^\dagger(6, 7) \neq 0$ 时, 只要选 $\frac{1}{2}(X_1 - \sqrt{3}X_2) = A(6, 7; \mathbf{r})$, $\partial_i X_2(\mathbf{r}) = igF_{4i}^8$, 就可以使得 A_i^a 都不随时间变化.

最后, 在情况 4 时, 由 (45) 式, 可以分别选 $\partial_i X_1(\mathbf{r}) = igF_{4i}^3$, $\partial_i X_2(\mathbf{r}) = igF_{4i}^8$, 从而使 A_i^a 不随时间变化.

这样我们由广义静态解的定义, 选择合适的一些规范不变量, 推得了 $SU(3)$ 情形规范势对时间依赖的几种形式, 并证明通过规范变换可以使得它们都不依赖时间.

参 考 文 献

- [1] M. Magg, *Phys. Lett.*, **77B**(1978), 199.
- [2] P. Pirilä and P. Prošnajder, *Nucl. Phys.*, **B142**(1978), 229.
- [3] P. Sikivie and N. Weiss, SLAC-PUB-2147.
- [4] K. Cahill, *Phys. Rev. Lett.*, **41**(1978), 599.

THE TIME-DEPENDENCES OF THE STATIC SOLUTION OF $SU(2)$ AND $SU(3)$ GAUGE THEORY AT THE PRESENCE OF STATIC EXTENDED SOURCE

DONG FANG-XIAO ZHOU XIAN-JIAN HUANG TAO XUE PEI-YOU

(Institute of High Energy Physics, Academia Sinica)

ABSTRACT

In this paper, we discussed the time-dependence of the static solution of $SU(2)$ and $SU(3)$ gauge theory at the presence of static extended source. Introducing one new gauge invariance quantity and using the consistence of the time-dependence between a new gauge covariance quantities and the gauge potential, we deduced more exactly the time-dependence of static solution than the reference [1] did. Furthermore, we obtained the time-dependences of the static solutions of the $SU(3)$ gauge theory at the presence of the static extended source.