ゲージ場の量子論 I 訂正表

1995.12.25

page	行	誤	正
46	最後	$(1/2)\sigma_{\mu\nu} = [\gamma_\mu, \gamma_\nu]/4i$	$(1/2)\sigma_{\mu\nu} = i[\gamma_\mu, \gamma_\nu]/4$
84	12	$dp_j dq_j$ や $p_j \dot{q}_j$ などは	$dp_j dq_j$ や $\int p_j \dot{q}_j dt$ などは
162	(25) 式 3	$[\pi^{a\mu} A^a_\mu + \cdots]$	$[\pi^{a\mu} \dot{A}^a_\mu + \cdots]$
176	下から 2	**1-5** の (6) の公式	**1-3** の (6) の公式
198	(12) 式 2	$\dfrac{1}{m - (\not{k} - \not{p}_2)}$	$\dfrac{1}{m - (\not{k}_1 - \not{p}_2)}$
199	(17) 式	$\mathcal{M}_\mathrm{A} = g^2 \varepsilon_2^{*\nu} \cdots,$ $\mathcal{M}_\mathrm{B} = -g^2 \varepsilon_2^{*\nu} \cdots,$	$\mathcal{M}_\mathrm{A} = ig^2 \varepsilon_2^{*\nu} \cdots,$ $\mathcal{M}_\mathrm{B} = -ig^2 \varepsilon_2^{*\nu} \cdots,$
200	2 – 4	さらに iii) $i\mathcal{L}_\mathrm{int}$ で指定される項$\cdots\cdots$外すべきこと, に注意せよ。$\cdots$	さらに iii) i を省く我々の Feynman 則では, BRS 変換で与えられる頂点 $\boldsymbol{\delta}_\mathrm{B}\psi = igc^a T^a \psi$, $\boldsymbol{\delta}_\mathrm{B}\bar{\psi} = -igc^a \bar{\psi} T^a$ が直接グラフの端点になっている今の場合, それらも $1/i$ 倍すべきこと, に注意せよ。$\cdots$
200	(20) 式	: $gc^a T^a \psi$: $-gc^a \bar{\psi} T^a$	: $igc^a T^a \psi$: $-igc^a \bar{\psi} T^a$
201	(23) 式 1	$= \Big[g f_{abc} k_2^\rho (-\varepsilon_2^* \cdot k) \cdots$	$= \Big[g f_{abc} k_2^\rho (-\varepsilon_2^* \cdot k_2) \cdots$
201	最後	$+\varepsilon_2^{*\nu} \dfrac{g}{i} f_{cba} g_{\rho\nu} \Big] \cdots$	$+\varepsilon_2^{*\nu} g f_{cba} g_{\rho\nu} \Big] \cdots$
202	**表 2** 標題	BRS 変換頂点, 端点	BRS 変換頂点 (グラフの端点になっている場合は $1/i$ 倍する)
202	**表 2** 2	$\dfrac{g}{i} f_{abc} g_{\mu\nu}$	$g f_{abc} g_{\mu\nu}$
202	**表 2** 3	$g(T^a)_i{}^j$	$ig(T^a)_i{}^j$
202	**表 2** 4	(実線の矢印の向き←) $-g(T^a)_j{}^i$	(実線の矢印の向き→) $-ig(T^a)_j{}^i$
204	(27)	$= g f_{abc} k_2^\rho (-\varepsilon_2^* \cdot k) \cdots$	$= g f_{abc} k_2^\rho (-\varepsilon_2^* \cdot k_2) \cdots$
204	11	因子 $(-\varepsilon_2^* \cdot k)$	因子 $(-\varepsilon_2^* \cdot k_2)$

ゲージ場の量子論 I 訂正追加表

1995.12.25

page	行	誤	正
232	(13) 式	$\{Q_{\mathrm{B}}, D_{\nu}\bar{c}^{a}\}$	$\{Q_{\mathrm{B}}, D_{\mu}\bar{c}^{a}\}$
236	(4) 式	$\Delta G^{(n)} = \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$ $= -i \sum_{j=1}^{n} \cdots$	$\Delta G^{(n)} = i \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$ $= \sum_{j=1}^{n} \cdots$
237	4	特に, …図示すれば 5·19 図となる。	特に, …図示すれば 5·19 図となる†。
237	下から 5	場の 2 点関数 $G_j^{(2)}(p)$ は†, …	場の 2 点関数 $G_j^{(2)}(p)$ は††, …
237	脚注	† $G_j^{(2)}(p) \equiv \cdots$	† 図を簡単にするため, 5·19 図ではϕ_1, ϕ_2はゲージ場でないとした。 †† $G_j^{(2)}(p) \equiv \cdots$
241	(21) 式	$\Delta G_A^{(n)} = \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$ $= \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$ $-i \sum_{j=1}^{n} \cdots$	$\Delta G_A^{(n)} = i \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$ $= i \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$ $+ \sum_{j=1}^{n} \cdots$
242	(22) 式	$\Delta S_A^{(n)} = \langle \beta\ \mathrm{out} \vert \mathrm{T} \cdots$ $= \langle \beta\ \mathrm{out} \vert \mathrm{T} \cdots$	$\Delta S_A^{(n)} = i \langle \beta\ \mathrm{out} \vert \mathrm{T} \cdots$ $= i \langle \beta\ \mathrm{out} \vert \mathrm{T} \cdots$
242	10	$\prod_{j=1}^{n} \left[Z_j^{-1/2} \cdots iK_j(p_j) \right] \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$	$\prod_{j=1}^{n} \left[Z_j^{-1/2} \cdots iK_j(p_j) \right] i \langle 0 \vert \mathrm{T} \cdots$
258	7 – 8	(5.8) H. Yabuki : … (5.9) P. Senjanovic : …	(5.8a) H. Yabuki : … (5.8b) P. Senjanovic : … 第 1 類, 第 2 類拘束条件自身を正準変数 (の一部) にとり得ることの厳密な証明は (5.9) T. Maskawa and H. Nakajima : Prog. Theor. Phys. **56** (1976) 1295.