ILCにおけるトップクォーク電弱結合の研究

ILC 夏の合宿 2017

佐藤 瑶 東北大学 素粒子実験グループ



トップクォーク電弱結合について

トップクォークは標準模型で最も質量の大きい素粒子であり、その質量は電弱 スケールにある。電弱対称性破れに強く関連している可能性がある。 トップ電弱結合は新物理を探るための重要な手掛かりのひとつ $(F_{1V}^v + F_{1A}^v \gamma_5)t + \frac{\imath}{2m_t} \partial_\nu V_l \bar{t} \sigma^{l\nu} (F_{2V}^v + F_{2A}^v \gamma_5)t$ $\mathcal{L}_{\text{int}} = \sum_{v=\gamma,Z} g^v \left[V_l^v \bar{t} \gamma^l \right]$ ZIY $\delta g_L^Z/g_L^Z$ e Light top partners Alternative 2 [29] 20%ILC Precision 10%複合モデルなどの新物理模型では、 RS with Z-Z' Mixing [34] \mathbf{SM} $\delta q_B^Z/q_B^Z$ Z粒子とトップクォークの結合定数 $\frac{1}{20\%}$ -330% -20%-10% 10% ▶ 4D Composite Higgs Models [33] Light top partners $g_L^Z, g_R^Z (= F_{1V}^Z \mp F_{1A}^Z)$ が標準模型から $-10\% \rightarrow \text{Light top partners } [28]$ Alternative 1 [29] Little Higgs [30] 10%程度ずれると予言される 5D Emergent [32] $-20\% \rightarrow \text{RS}$ with Custodial SU(2) [31] →ILCによって模型の同定が期待される Composite Top [2]

トップクォーク対生成の di-leptonic 状態

トップクォーク対生成の終状態は以下の3つ:

- Fully-hadronic state $(e^+e^- \rightarrow t\bar{t} \rightarrow b\bar{b}q\bar{q}q\bar{q})$ 46.2 %
- Semi-leptonic state $(e^+e^- \rightarrow t\bar{t} \rightarrow b\bar{b}q\bar{q}l\nu)$ 43.5%
- **Di-leptonic state** $(e^+e^- \rightarrow t\bar{t} \rightarrow b\bar{b}l\nu l\nu)$ **10.3%**



Advantage

- 崩壊粒子の角度情報から ttZ/g vertex についての豊富な情報が得られる
- → 形状因子、結合定数に対しより高い感度を持つ

Difficulty

 ・ 二つのニュートリノを含む → トップクォークの再構成が困難

現実的な状況での再構成手法の開発を行っている

研究のセットアップ

Situation	On / Off
ILD検出器フルシミュレーション	On
ハドロン化の効果	On
トップクォークからのgluon 放出	On
ISR/BS	On
γγ→hadrons 事象	On
背景事象	Off (ongoing)

サンプル	$\frac{\text{Di-muonic state}}{e^+e^- \to b\bar{b}\mu^+\nu\mu^-\bar{\nu}}$
\sqrt{s}	500 GeV
ビーム偏極 (P _e -, P _e +)	(-0.8, +0.3) "Left" / (+0.8, -0.3) "Right"
積分ルミノシティ	500 fb ⁻¹ (50/50 between Left and Right)
イベント生成	Whizard
検出器シミュレーション	ILD_01_v05 (DBD ver.)

トップクォークの再構成過程

- > W粒子から崩壊したレプトンを特定する
 - 孤立しているレプトンを選択
 - 粒子数2&電荷が反対を要求
- > yy → hadrons 事象のカット



- 他の粒子から離れていて、ビーム軸に近い粒子をカット
- kt algorithm (cf. the Semi-leptonic analysis, R = 1.5)を用いる
- ▶ b-jetの再構成
 - LCFI Plus (Durham algorithm) を使用
 - Vertex の数などから "b-jet らしさ" が得られる

> トップクォークの力学的再構成

$$e^{+}e^{-} \rightarrow t\bar{t} \rightarrow b\bar{b}\mu^{+}\nu\mu^{-}\bar{\nu}$$
Measurable $\begin{bmatrix} muon's : E_{\mu^{+}}, \theta_{\mu^{+}}, \phi_{\mu^{+}}, E_{\mu^{-}}, \theta_{\mu^{-}}, \phi_{\mu^{-}} \\ b_{-jet's} : E_{b1}, \theta_{b1}, \phi_{b1}, E_{b2}, \theta_{b2}, \phi_{b2} \end{bmatrix}$
Missing $\begin{bmatrix} neutrino's : E_{\nu}, \theta_{\nu}, \phi_{\nu}, E_{\overline{\nu}}, \theta_{\overline{\nu}}, \phi_{\overline{\nu}} \\ = > 6 @ \mathcal{O} \mathbf{K} \mathbf{M} \mathbf{M} \mathbf{M} \end{bmatrix}$



力学的制限を課して未知数を同定する;

- 始状態の制限: $(\sqrt{s}, \vec{P}_{init.}) = (500, \vec{0})$
- 質量の制限: m_t, m_t, m_{W+}, m_W-

=> 8個の制限 (8 > 6)

比較的求めるのが難しい E_{b1} と E_{b2} は再構成には用いない

→ b-jetの組み合わせを選択するために用いる

以下の方程式を解くことでトップクォークの方向を決定する

 $E_{\mu^{\pm}}^{W^{\pm} \operatorname{rest frame}}(\theta_t, \phi_t) = m_{W^{\pm}}/2 \ (\operatorname{Red} : \mu^+, \operatorname{Green} : \mu^-)$

assignment A (correct), b1 = b, $b2 = \overline{b}$ **assignment B** (wrong), $b1 = \overline{b}$, b2 = b



ILC 夏の 合宿

力学的制限によって得られる値と、b-jetの再構成で得られた値を比較

$$\chi_b^2(\theta_t, \phi_t) \equiv \left(\frac{E_b(\theta_t, \phi_t) - E_b^{\text{meas.}}}{\sigma[E_b^{\text{meas.}}]}\right)^2 + \left(\frac{E_{\overline{b}}(\theta_t, \phi_t) - E_{\overline{b}}^{\text{meas.}}}{\sigma[E_{\overline{b}}^{\text{meas.}}]}\right)^2 = 2 \text{ (Blue)}$$

assignment A (correct), b1 = b, $b2 = \overline{b}$

assignment B (wrong), $b1 = \overline{b}$, b2 = b



実験的には χ_{tot}^2 を最小化することで再構成を行う; $\chi_{tot}^2(\theta_t, \phi_t) = \chi_{\mu}^2(\theta_t, \phi_t) + \chi_b^2(\theta_t, \phi_t)$

where
$$\chi_{\mu}^{2}(\theta_{t},\phi_{t}) \equiv \left(\frac{E_{\mu^{+}}^{(W^{+} \operatorname{rest frame})}(\theta_{t},\phi_{t}) - m_{W^{+}/2}}{\sigma[E_{\mu^{+}}^{(W^{+} \operatorname{rest frame})}]}\right)^{2} + \left(\frac{E_{\mu^{-}}^{(W^{-} \operatorname{rest frame})}(\theta_{t},\phi_{t}) - m_{W^{-}/2}}{\sigma[E_{\mu^{-}}^{(W^{-} \operatorname{rest frame})}]}\right)^{2}$$

$$\chi^2_{\mu}$$
が (θ_t, ϕ_t)を決定するのには支配的($\sigma \left[E^{(W \text{ rest frame})}_{\mu} \right] \ll \sigma [E_b]$ のため)





再構成の精度による事象選択

ILC 夏の 合宿

b-jet の組み合わせを間違えてしまうイベントが全体の22%程度 (理由) b-jetの再構成によるエネルギー測定値が真値から離れている ISRによって初期状態の制限の精度が低くなる 等

再構成の精度が高い事象を選択(χ^2_{tot} の値などを使用)



再構成の精度による事象選択





カ学的再構成のために始状態の制限を課している → ISRによって低い√sのイベントは再構成の精度が低い





- ビーム軸に光子が放出されるとしてフィットを行う $e^+e^- \rightarrow b\bar{b}\mu^+\nu\mu^-\bar{\nu} + \gamma_{ISR}$
- → 新たにパラメータを導入, K
- $|K| = E_{\gamma}/250$, hence $\sqrt{s} = 500 * \sqrt{1 |K|}$
- $\gamma \check{m}e^{-}(e^{+})$ から放出されれば、 K は正の値 (負の値).
- $\chi_{tot}^{2}'(\theta_{t},\phi_{t},K)$ を最小化する; $\chi_{tot}^{2}'(\theta_{t},\phi_{t},K) = \chi_{tot}^{2}(\theta_{t},\phi_{t},K) - 2\log PDF_{K}(K)$ → Truth と再構成の値に相関無し
 - → 制限が十分でない

現在、K = 0 に固定 (i.e. use $\chi^2_{tot}(\theta_t, \phi_t)$)







Solution of $E_{\mu}(\phi_t, \theta_t; K) = m_W/2$ K = -0.1 K = 0 K = +0.1

Kを変化させても解がある

→ (ϕ_t, θ_t, K) では解が無数に存在する

 $\rightarrow \chi_b^2(\phi_t, \theta_t, K)$ では選択するだけの精度が無い(?)

ヘリシティ角の計算

力学的再構成によってニュートリノを含む全粒子の4元運動量が求まる トップクォークの偏極の情報を持ちうる以下の9つのヘリシティ角を計算 $\theta_t, \theta_{W^+}^{t \, frame}, \phi_{W^+}^{W^+ \, frame}, \phi_{W^-}^{\bar{t} \, frame}, \phi_{W^-}^{\bar{t} \, frame}, \theta_{\mu^-}^{W^- \, frame}, \phi_{\mu^-}^{W^- \,$



ILC夏の合宿

Matrix Element 法による解析

ヘリシティ角と全断面積から、形状因子の測定を行う。 Matrix element 法

$$-2\log L(F) (= \chi^{2}(F)) = -2 \left(\sum_{e=1}^{N_{\text{event}}} \log |M|^{2} (\Phi_{e}, F) - N(F) \right)$$

 $|M|^2$: the full matrix element, Φ_e : the 9 helicity angles, F: the form factors, N(F): the expected number of events.

 $\chi^2(F)$ を最小化する \rightarrow その過程で次の変数が自動的に導入される;

•
$$\delta F_i (= F_{\text{fit}} - F_{\text{SM}}) \simeq \frac{\langle \omega_i - \Omega_i \rangle}{\langle (\omega_i - \Omega_i)^2 \rangle}$$

• covariance matrix, V_{ij} ;

$$V_{ij}^{-1} = N_{\text{event}} < (\omega_i - \Omega_i) (\omega_j - \Omega_j) >$$

形状因子の測定精度: CP保存

 $\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma}$ の測定 (その他のパラメータはSMに固定)

Before the quality cut (total efficiency 77%)

 $\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma} = 0.0223 \pm 0.0066, \ \chi^2_{\text{test}} = 11.4 \Leftrightarrow 0.07\% \text{ CL}$



組間違いのイベントの $\omega - \Omega$ 分布(Green)

- 大きいほうにシフト→バイアスの原因
- 広がりが大きい→精度をover estimate

* $\chi^2_{\text{test}} = \sum \delta F_i V_{ij}^{-1} \delta F_j$: the chi-square test

形状因子の測定精度: CP保存

 $\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma}$ の測定 (その他のパラメータはSMに固定)

Before the quality cut (total efficiency 77%)

 $\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma} = 0.0223 \pm 0.0066, \ \chi^2_{\text{test}} = 11.4 \Leftrightarrow 0.07\% \text{ CL}$

After the quality cut (total efficiency 28%)

 $\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma} = 0.0075 \pm 0.0115, \ \chi^2_{\text{test}} = 0.43 \Leftrightarrow 51\% \text{ CL}$



再構成とMC truthの分布が一致
 → バイアスが消えた
 → 統計エラーは大きくなる



$\omega - \Omega$ 分布 (bef. the quality cut)

"Left" polarization

 $\left(\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma}\right)$











 $\left(\delta \tilde{F}^Z_{1A}\right)$



ILC夏の合宿

 $\left(\delta \tilde{F}_{2V}^{\gamma}\right)$



 $\left(\delta \tilde{F}_{2V}^Z\right)$



$\omega - \Omega$ 分布 (aft. the quality cut)

"Left" polarization

 $\left(\delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma}\right)$











ILC 夏の 合宿 $\left(\delta \tilde{F}_{2V}^{\gamma}\right)$



 $\left(\delta \tilde{F}_{1A}^{\gamma}\right)$



 $\left(\delta \tilde{F}_{2V}^{Z}\right)$



20

形状因子の測定精度: CP保存

6つのCP保存の形状因子の同時測定

Before quality cut (total efficiency 77%)

$$\begin{bmatrix} \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma} & +0.0188 \pm 0.0089 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1V}^{Z} & +0.0293 \pm 0.0161 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1A}^{\gamma} & +0.0280 \pm 0.0133 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1A}^{Z} & +0.2250 \pm 0.0202 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2V}^{Z} & -0.0246 \pm 0.0260 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2V}^{Z} & +0.1448 \pm 0.0435 \end{bmatrix}$$

$$\chi^{2}_{\text{test}} = 166 \Leftrightarrow \sim 0\% \text{ CL}$$

After quality cut (total efficiency 28%)

$$\begin{bmatrix} \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1V}^{\gamma} & +0.0088 \pm 0.0154 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1V}^{Z} & +0.0339 \pm 0.0270 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1A}^{\gamma} & +0.0233 \pm 0.0221 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{1A}^{\gamma} & +0.0704 \pm 0.0340 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2V}^{Z} & +0.0788 \pm 0.0461 \\ \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2V}^{Z} & +0.1244 \pm 0.0762 \end{bmatrix}$$

$$\chi^{2}_{\text{test}} = 10.0 \Leftrightarrow 12.5\% \text{ CL}$$

形状因子の測定精度: CP非保存

 $Re\delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma}$ の測定 (その他のパラメータはSMに固定)

Before the quality cut (total efficiency 77%)

 $Re\delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma} = -0.0172 \pm 0.0185, \ \chi^2_{\text{test}} = 0.87 \Leftrightarrow 35\% \text{ CL}$



組間違いのイベントの $\omega - \Omega$ 分布(Green)

- 0 にピークを持つ
 - → バイアスに対する明らかな効果を持たない

$$(\rightarrow \chi^2_{\text{test}} \ \text{test} \ \text{test})$$

→ 新物理の効果を薄めてしまう可能性あり (Non 0の持つサンプルでの検証が必要)

形状因子の測定精度: CP非保存

 $Re\delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma}$ の測定 (その他のパラメータはSMに固定)

Before the quality cut (total efficiency 77%)

 $Re\delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma} = -0.0172 \pm 0.0185, \ \chi^2_{\text{test}} = 0.87 \Leftrightarrow 35\% \text{ CL}$

After the quality cut ($\chi^2_{tot} < 5 \& \Delta \chi^2_{tot} > 6$, total efficiency 28%) $Re\delta \tilde{F}^{\gamma}_{2A} = -0.0052 \pm 0.0287$, $\chi^2_{test} = 0.034 \Leftrightarrow 85\%$ CL



再構成とMC truthの分布が一致 (Greenの分布が消えた)

$\omega - \Omega$ 分布 (bef. the quality cut)

"Left" polarization $(Re\delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma})$



 $(Re\delta \tilde{F}_{2A}^Z)$



$\omega - \Omega$ 分布 (aft. the quality cut)

"Left" polarization $(Re\delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma})$



 $\left(Re\delta\tilde{F}_{2A}^{Z}\right)$



形状因子の測定精度: CP非保存

4つのCP非保存の形状因子の同時測定

Before quality cut (total efficiency 77%)

$\int \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma}$	-0.0196 ± 0.0185
$\mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2A}^{Z}$	$+0.0307 \pm 0.0357$
$\mathcal{I}m \ \delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma}$	-0.0324 ± 0.0177
$\mathcal{I}m \ \delta \tilde{F}_{2A}^{Z}$	$+0.0111 \pm 0.0239$

 $\chi^2_{\text{test}} = 5.0 \Leftrightarrow 29\% \text{ CL}$

After quality cut ($\chi^2_{tot} < 5 \& \Delta \chi^2_{tot} > 6$, total efficiency 28%)

$\int \mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma}$	-0.0022 ± 0.0287
$\mathcal{R}e \ \delta \tilde{F}_{2A}^{Z}$	$+0.0423 \pm 0.0567$
$\mathcal{I}m \ \delta \tilde{F}_{2A}^{\gamma}$	-0.0026 ± 0.0300
$\mathcal{I}m \ \delta \tilde{F}_{2A}^{Z}$	$+0.0148 \pm 0.0419$

 $\chi^2_{\text{test}} = 0.64 \Leftrightarrow 96\% \text{ CL}$

まとめ

- □ Di-leptonic 終状態を用いた解析では、多くの角度情報を再構成 できるため、形状因子に対して高い感度が得られる
- □ 力学的制限によるトップクォークの再構成
 - Quality cut によってb-jet の組間違いのイベントを抑制し、角度分 布を正しく再構成することが可能である
- Matrix element 法による形状因子の測定
 - CP保存 : Quality cut によってバイアスが消滅
 - CP非保存: 組間違いのイベントはバイアスに対して明らかな効果を 持たない(Non 0のCPV効果を持つサンプルで検証が必要)。

今後の課題:background study

• $bb\tau\nu\mu\nu \rightarrow bb(\mu\nu\nu)\nu\mu\nu$ の取り扱いを考える

Back up

Suppression of $\gamma\gamma \rightarrow$ hadrons & b-jet reconstruction

Particles from $\gamma\gamma \rightarrow$ hadrons are mostly emitted along the beam direction. The direction of the b-jet is affected by these particles.

Suppress these particles using the kt algorithm (R=1.5).

 \rightarrow The direction of the b-jet is improved.



The polar angle distribution b-jets. A: without the suppression of $\gamma\gamma \rightarrow$ hadrons, B: with the suppression of $\gamma\gamma \rightarrow$ hadrons

Scalar product, $\hat{\eta}_{t,\text{MC}} \cdot \hat{\eta}_{t,\text{Rec.}}$



Kinematical reconstruction of top

To select the optimal solution, we compare E_b and $E_{\overline{b}}$ between calculated by (θ_t, ϕ_t) and measured by the b-jet reconstruction.



Compute χ_b^2 for each candidate \rightarrow **Pick one which has the smallest** χ_b^2

\widetilde{F}_{2V}^{Z} fit (The simplest case)

Other ways to reduce the bias

• Convolve the $|M|^2$ with the resolution function of the helicity angles



• Use other quantities for the quality cut.

eg)
$$\left|\chi^2_{tot,caseA1(B1)} - \chi^2_{tot,caseA2(B2)}\right|$$

\widetilde{F}_{2V}^{Z} Fit (The simplest case)

(Fix the other form factors at the SM)

Before quality cut

 $\delta \tilde{F}_{2V}^Z = 0.117 \pm 0.033$, $\chi^2_{\text{test}} = 12.6$ (confidence level = 0.03%)



6 CPC form factors fit

Fit 6 form factors $(\tilde{F}_{1V}^{\gamma}, \tilde{F}_{1V}^{Z}, \tilde{F}_{1A}^{\gamma}, \tilde{F}_{1A}^{Z}, \tilde{F}_{2V}^{\gamma}, \tilde{F}_{2V}^{Z})$

Before quality cut

 $< \sigma_F > = 0.021, \chi^2 = 141$ (confidence level ~ 0 %)



4 CP Violating Form Factors Fit

Fit 4 form factors $\left(Re\tilde{F}_{2A}^{\gamma}, Re\tilde{F}_{2A}^{Z}, Im\tilde{F}_{2A}^{\gamma}, Im\tilde{F}_{2A}^{Z}\right)$

Before quality cut

 $< \sigma_F >= 0.026$, $\chi^2 = 8.6$ (confidence level = 7.2 %)



After quality cut ($\chi^2_{tot} < 5 \& \Delta \chi^2_{tot} > 6$, efficiency 35%)

 $< \sigma_F >= 0.038, \chi^2 = 3.7$ (confidence level = 45 %)

The distributions of $\omega - \Omega$ (bef. the quality cut)

"Left" polarization



"Right" polarization



The distributions of $\omega - \Omega$ (bef. the quality cut)

"Left" polarization



"Right" polarization



Relation of the helicity angles of μ^{\pm} and $\omega - \Omega$





When we don't use the $\phi_{\mu^{\pm}}^{W^{\pm}}$ or $(\phi_{\mu^{\pm}}^{W^{\pm}}, \theta_{\mu^{\pm}}^{W^{\pm}})$, the $\omega - \Omega$ distribution becomes sharper, hence the sensitivity becomes lower.

→ $(\phi_{\mu^{\pm}}^{W^{\pm}}, \theta_{\mu^{\pm}}^{W^{\pm}})$ has a sensitivity to the ttZ/γ .