Reunión anual de la división de partículas y campos de la SMF

Violación de CP en el decaimiento del bosón de Higgs a dos bosones Z's

A. Moyotl^{1,2} y G. Tavares-Velasco¹

¹Facultad de Ciencias Físico-Matemáticas, BUAP ²Departamento de Física, CINVESTAV

Presenta:

Dr. Agustín Moyotl Acuahuitl





INDICE DE CONTENIDO

- 1.- Introducción.
- 2.- Producción y decaimiento del bosón de Higgs.
- 3.- Acoplamientos anómalos del bosón de Higgs.
- 4.- Búsqueda experimental en el LHC.
- 5.- Cuarta familia fermiónica.
- 6.- Violación de CP en el vértice ZZH.
- 7.- Conclusiones



INTRODUCCIÓN





INTRODUCCIÓN

EL.	PATS INTERACIONAL PALTICA	CONCIMENTAL BACKETAR BEFORETER R INTERNATIONAL POLITIQUE BOORTE CULTURE BÉER BFORT BOEINCES TECHNO BTHLE VOUS EDITIONABOHINES
Observation of the LHC	ation of a new boson a	t a mass of 125 GeV with the CMS experiment at
CMS Coll	aboration*	202
CERN, Switzerle This paper contribution	Observation of a new with the ATLAS detec	particle in the search for the Standard Model Higgs boson tor at the LHC $\stackrel{\mbox{\tiny\scale}}{=}$
ARTIC	This paper is ded contributions to $\sqrt{s} = 7$	TeV in 2011 and 5.8 fb ⁻¹ at $\sqrt{s} = 8$ TeV in 201
Article history:		
Received 31 Ju Received in re Accepted 11 A Available onlin Editor: WD. S Keywords: CMS Physics Higgs	ARTICLE INFO	ABSTRACT
	Article history: Received 31 July 2012 Received in revised form 8 August 2012 Accepted 11 August 2012 Available online 14 August 2012 Editor: WD. Schlatter	A search for the Standard Model Higgs boson in proton–proton collisions with the ATLAS detector the LHC is presented. The datasets used correspond to integrated luminosities of approximately 4.8 ft collected at $\sqrt{s} = 7$ TeV in 2011 and 5.8 fb ⁻¹ at $\sqrt{s} = 8$ TeV in 2012. Individual searches in the chann $H \rightarrow ZZ^{(*)} \rightarrow 4\ell$, $H \rightarrow \gamma\gamma$ and $H \rightarrow WW^{(*)} \rightarrow e\nu\mu\nu$ in the 8 TeV data are combined with previous published results of searches for $H \rightarrow ZZ^{(*)}$, $WW^{(*)}$, $b\bar{b}$ and $\tau^+\tau^-$ in the 7 TeV data and results from improved analyses of the $H \rightarrow ZZ^{(*)} \rightarrow 4\ell$ and $H \rightarrow \gamma\gamma$ channels in the 7 TeV data. Clear evidence the production of a neutral boson with a measured mass of 126.0 ± 0.4 (stat) ±0.4 (sys) GeV is present This observation, which has a significance of 5.9 standard deviations, corresponding to a backgroun fluctuation probability of 1.7×10^{-9} , is compatible with the production and decay of the Standard Mo Higgs boson.
Boots Carstonne Cassaffects Consequents Dinning & Winie Education Education	New Particle Could be Programmer (story unwaited) Sectors and the first device the sectors of the sect	mass of 126.0 ± 0.4 (stat) ± 0.4 (sys) GeV
$\rightarrow ZZ$	$Z^{(*)} \to 4\ell, \ H \to \gamma$	$\gamma \gamma \text{ and } H \to WW^{(*)} \to e\nu\mu\nu$

Ciudad Universitaria, Universidad Nacional Autónoma de México, México DF, 20 de mayo de 2015

DPC-SMF

PRODUCCIÓN Y DECAIMIENTO DEL HIGGS

Via fusión de gluones y decaimiento a dos fotones



En colisiones protón-protón, la fusión de gluones es el mecanismo dominante en la producción de Higgs del Modelo Estándar.

Phys. Rev. Lett. 40 (1978) 692



PRODUCCIÓN Y DECAIMIENTO DEL HIGGS

Via fusión de gluones y decaimiento a dos fotones

ATLAS, Phys.Lett.B 726 (2013) 88



CMS, JHEP06 (2013) 081



PRODUCCIÓN Y DECAIMIENTO DEL HIGGS

Via fusión de gluones y decaimiento a dos Z's







ACOPLAMIENTOS ANÓMALOS DEL HIGGS $H = -- \int_{Z}^{Z} H = -- \int_{Z}^{Z} H = -- \int_{Z}^{Z} H = - \int$

En el Modelo Estándar el acoplamiento HZZ a nivel árbol tiene la siguiente forma

$$\mathcal{L}_{HZZ} = \frac{gm_Z}{2\cos^2\theta_W} HZ_{\mu} Z^{\mu}$$

Acoplamientos anómalos impares ante CP, no se inducen en el ME

A nivel de un lazo existen nuevas contribuciones

$$\mathcal{L}_{HZZ} = \frac{gm_Z}{2\cos^2\theta_W} HZ_{\mu}Z^{\mu} + a_1 HZ_{\mu\nu}Z^{\mu\nu} + a_2 Z_{\mu\nu}Z^{\nu}\partial^{\mu}H + a_3 H\tilde{Z}_{\mu\nu}Z^{\mu\nu}$$

Acoplamientos anómalos pares ante CP, en el ME estos son los que contribuyen en la fusión de gluones y fotones.

ACOPLAMIENTOS ANÓMALOS DEL HIGGS



En el Modelo Estándar el acoplamiento HZZ a nivel árbol tiene la siguiente forma

$$\mathcal{L}_{HZZ} = \frac{gm_Z}{2\cos^2\theta_W} HZ_{\mu} Z^{\mu}$$

A nivel de un lazo existen nuevas contribuciones

Cuya

$$\mathcal{L}_{HZZ} = \frac{gm_Z}{2\cos^2\theta_W} HZ_{\mu}Z^{\mu} + a_1HZ_{\mu\nu}Z^{\mu\nu} + a_2Z_{\mu\nu}Z^{\nu}\partial^{\mu}H + a_3H\tilde{Z}_{\mu\nu}Z^{\mu\nu}$$

correspondiente función vértice es:
$$\Gamma^{\alpha\beta}(p_1, p_2) = a_1g^{\alpha\beta} + a_2[(p_1 \cdot p_2)g^{\alpha\beta} - p_1^{\alpha}p_2^{\beta}] + a_3\varepsilon^{\alpha\beta\mu\nu}p_{1\mu}p_{2\nu}$$



BÚSQUEDA EXPERIMENTAL EN EL LHC



...We showed that including a CP-odd ZZH coupling and after selective kinematical cuts to suppress the SM backgrounds, we are able to extract the CP asymmetries in the signal events of the LHC.

Physics Letters B 693 (2010) 28-35

$$\sqrt{s} = 14TeV, \ m_H = 120GeV, \ p_{T_{jl}} = 20GeV, \ |\eta_{jl}| < 2.5, \ \Delta R_{jj,jl} > 0.4$$

A nivel de un lazo existen nuevas contribuciones

$$\mathcal{L}_{HZZ} = \frac{gm_Z}{2\cos^2\theta_W} HZ_{\mu}Z^{\mu} + a_1HZ_{\mu\nu}Z^{\mu\nu} + a_2Z_{\mu\nu}Z^{\nu}\partial^{\mu}H + a_3H\tilde{Z}_{\mu\nu}Z^{\mu\nu}$$
Cuya correspondiente función vértice es:

$$\Gamma^{\alpha\beta}(p_1, p_2) = a_1g^{\alpha\beta} + a_2[(p_1 \cdot p_2)g^{\alpha\beta} - p_1^{\alpha}p_2^{\beta}] + a_3\varepsilon^{\alpha\beta\mu\nu}p_{1\mu}p_{2\nu}$$



CUARTA FAMILIA FERMIÓNICA



La cuarta familia fermiónica discrepa con observables de presición electrodébiles, pero una pequeña mezcla de la cuarta familia esta favorecida por algunas observables de sabor.

Phys. Rev. D82, 095006 (2010)



Quark pesados alargarían significativamente la fusión de gluones, consecuentemente la razón de producción de Higgs aumentaría con respecto sí solo existieran únicamente tres familias de quarks.

Phys. Rev. D83, 094018 (2011)

Una cuarta familia fermiónica aun es viable con los datos del reciente descubrimiento del bosón de Higgs, sí el sector escalar se extiende a dos dobletes o a un triplete de Higgs

Phys. Rev. D84, 053009 (2011) Phys. Rev. D89, 075005 (2014)



CUARTA FAMILIA FERMIÓNICA

Cotas experimentales mas recientes con 95% C.L

La extrategia experimental usada en la búsqueda de fermiones de la cuarta familia, consiste en considerar que existe mezcla con la cuarta familia, y que además su magnitud sea considerable, particularmente con los sabores mas pesados de la tercera familia.

$$\mathcal{L}_{FC} = i \sum_{k} g_{4k} Z^{\mu} \overline{f}_{4} \gamma_{\mu} P_{L} f_{k} + h.c.$$

$$m_{l_4} > 110.8 GeV \qquad \begin{array}{c} \ell_4 \rightarrow \nu_3 W \\ \ell_4 \rightarrow \ell_3 Z \end{array}$$

$$m_{\nu_4} > 90.3 GeV \qquad \begin{array}{c} \nu_4 \rightarrow \ell_3^{\pm} W^{\mp} \\ m_{\nu_4} > 80.5 GeV \end{array} \qquad \begin{array}{c} \nu_4 \rightarrow \nu_3 Z \end{array}$$

-eptones

L3 Collaboration, Phys.Lett. B517, 75 (2001)



DPC-SMF

Acoplamiento impar ante CP de $Z_{\alpha}(p_1)Z_{\beta}*(p_2)H(p_1+p_2)$



$$\Gamma^{\alpha\beta}(p_1, p_2) = a_1 g^{\alpha\beta} + a_2 [(p_1 \cdot p_2)g^{\alpha\beta} - p_1^{\alpha} p_2^{\beta}] + a_3 \varepsilon^{\alpha\beta\mu\nu} p_{1\mu} p_{2\nu}$$



Acoplamiento impar ante CP de $Z_{\alpha}(p_1)Z_{\beta}*(p_2)H(p_1+p_2)$

$$H(p_{1}+p_{2})$$

$$a_{3}(m_{Z}) = \frac{gm_{W}}{16\pi^{2}c_{W}m_{Z}} \operatorname{Im}(g_{ij}g_{ji}^{*})2\left[m_{i}\int_{x=0}^{1-x}\frac{(x+y-1)}{f(x,y,m_{i},m_{j})}dx - (i \leftrightarrow j)\right]$$

$$f_{i} \qquad a_{3}(m_{Z}) = \frac{gm_{W}}{16\pi^{2}c_{W}m_{Z}} \operatorname{Im}(g_{ij}g_{ji}^{*})2\left[m_{i}\int_{x=0}^{1-x}\frac{(x+y-1)}{f(x,y,m_{i},m_{j})}dx - (i \leftrightarrow j)\right]$$

$$f_{i} \qquad a_{3}(m_{Z}) = \frac{gm_{W}}{16\pi^{2}c_{W}m_{Z}} \operatorname{Im}(g_{ij}g_{ji}^{*}) = \frac{gm_{W}}{f(x,y,m_{i},m_{j})}dx - (i \leftrightarrow j)$$

$$f_{i} \qquad a_{3}(m_{Z}) = \frac{gm_{W}}{16\pi^{2}c_{W}m_{Z}} \operatorname{Im}(g_{ij}g_{ji}^{*}) = \frac{gm_{W}}{f(x,y,m_{i},m_{j})}dx - (i \leftrightarrow j)$$

$$f_{i} \qquad a_{3}(m_{Z}) = \frac{gm_{W}}{16\pi^{2}c_{W}m_{Z}} \operatorname{Im}(g_{ij}g_{ji}^{*}) = \frac{gm_{W}}{f(x,y,m_{i},m_{j})}dx - (i \leftrightarrow j)$$

$$f_{i} \qquad f_{i} \qquad$$

$$\Gamma^{\alpha\beta}(p_1, p_2) = a_1 g^{\alpha\beta} + a_2 [(p_1 \cdot p_2)g^{\alpha\beta} - p_1^{\alpha} p_2^{\beta}] + a_3 \varepsilon^{\alpha\beta\mu\nu} p_{1\mu} p_{2\nu}$$

Acoplamiento impar ante CP de $Z_{\alpha}(p_1)Z_{\beta}*(p_2)H(p_1+p_2)$ $H(p_1 + p_2)$ Tau 2×10^{-7} $|Re(a_3^Z)|/Im(g_{ij}^Zg_{ji}^Z)|$ Тор f_i 1×10^{-7} **la** 5×10^{-8} CMS **ATLAS** $Z^{\alpha}(p_1) \quad Z^{\beta^*}(p_2)$ Diagrama A 300 500 600 700 100 200 400 800 L3 $m_4[GeV]$

$$\Gamma^{\alpha\beta}(p_1, p_2) = a_1 g^{\alpha\beta} + a_2 [(p_1 \cdot p_2) g^{\alpha\beta} - p_1^{\alpha} p_2^{\beta}] + a_3 \varepsilon^{\alpha\beta\mu\nu} p_{1\mu} p_{2\nu}$$

DPC-SMF

Acoplamiento impar ante CP de $Z_{\alpha}(p_1)Z_{\beta}*(p_2)H(p_1+p_2)$



$$\Gamma^{\alpha\beta}(p_1, p_2) = a_1 g^{\alpha\beta} + a_2 [(p_1 \cdot p_2) g^{\alpha\beta} - p_1^{\alpha} p_2^{\beta}] + a_3 \varepsilon^{\alpha\beta\mu\nu} p_{1\mu} p_{2\nu}$$

DPC-SMF

CONCLUSIONES

- 1.- Se ha mostrado la importancia que tiene la fusión de bosones de norma neutros, en la producción y decaimiento del bosón de Higgs.
- 2. Se inducen los acoplamientos que violan CP, únicamente sí existe cambio de sabor fermiónico y sí las constantes de acoplamientos son complejas.
- 3.- Se usa mezcla fermiónica con la cuarta familia, asociada con el leptón tau y el quark top, y se encontró:

$$\operatorname{Re}(a_3) \sim 10^{-7}$$
 $\operatorname{Im}(a_3) \sim 10^{-5}$

