





Studi di produzione di coppie di bosoni di Higgs a LHC

Federico Montereali

Università & INFN Roma Tre





IFAE 2023, Catania, 12-14 Aprile 2023

Perché studiare coppie di bosoni di Higgs?

- > Auto-accoppiamento del bosone di Higgs non ancora misurato
- > Studio del *potenziale* di Higgs
- > Deviazioni dal Modello Standard (SM) possono indicare nuova fisica

$$V(\phi^{\dagger}\phi) = \mu^2 \phi^{\dagger}\phi + \lambda (\phi^{\dagger}\phi)^2 \supset \frac{1}{2}m_H^2 H^2 + \lambda_3 v H^3 + \frac{\lambda_4}{4}H^4$$





Autoaccoppiamento trilineare λ_3 Accessibile tramite coppia HH





Autoaccoppiamento quartico λ_4 Ancora non accessibile (sfida anche per HL-LHC)

Fusione gluone-gluone (ggF) ~88% Fusione di bosoni vettori (VBF) ~7% Produzione associata a W,Z (VHH) ~4% Produzione associata ttHH ~1%



- $m_H = 125 \; GeV$
- v~246 GeV



Studio della deviazione dal valore SM predetto $\kappa_{\lambda} = \frac{\lambda_3}{2^{SM}}$

tramite analisi della produzione di coppia HH

Produzione di coppie di Higgs a LHC

Produzione non risonante di coppie di Higgs

- > Fusione gluone-gluone (ggF) (31 fb a 13 TeV per m_H = 125 GeV)
 - SM σ_{HH}^{ggF} molto piccola a causa dell'interferenza distruttiva ~1000x più piccola del singolo Higgs ($\sigma_{ggF}^{SM}(H) = 48$ pb)
 - La sezione d'urto è un polinomiale del secondo ordine in $\kappa_t \in \kappa_\lambda$ $\sigma(\kappa_t, \kappa_\lambda) \sim \kappa_t^4 |\mathcal{M}_T|^2 + \kappa_t^3 k_\lambda (\mathcal{M}_T \mathcal{M}_B + \mathcal{M}_B \mathcal{M}_T) + \kappa_\lambda^2 k_t^2 |\mathcal{M}_B|^2$
- > Fusione di vettori bosoni (VBF) (1.7 fb a 13 TeV per m_H = 125 GeV)
 - Accesso diretto all'accoppiamento con due bosoni vettori κ_{2V}
 - La sezione d'urto è una polinomiale del secondo ordine in κ_{λ} e κ_{2V}

 $\sigma(\kappa_{2V}, \kappa_V, \kappa_{\lambda}) \sim \kappa_{2V}^2 |\mathcal{M}_1|^2 + \kappa_V^4 |\mathcal{M}_2|^2 + \kappa_V^2 k_{\lambda}^2 |\mathcal{M}_3|^2 + \kappa_V^2 k_$

 $+\kappa_{2V}k_V^2|\mathcal{M}_1\mathcal{M}_2+\mathcal{M}_2\mathcal{M}_1|+\kappa_{2V}\kappa_V\kappa_\lambda|\mathcal{M}_1\mathcal{M}_3+\mathcal{M}_3\mathcal{M}_1|+\kappa_V^3\kappa_\lambda|\mathcal{M}_2\mathcal{M}_3+\mathcal{M}_3\mathcal{M}_2|$

Produzione risonante di coppie di Higgs

Molte teorie Oltre il Modello Standard prevedono nuove particelle (*risonanze spin-0, spin-2, gravitoni...*) che possono decadere in una coppie di di bosoni di Higgs

modello a 2 doppietti di Higgs, di Higgs composto, con extradimensioni...



$$\mathcal{M}(\kappa_{2V},\kappa_{V},\kappa_{\lambda}) = \kappa_{2V}\mathcal{M}_{1} + \kappa_{V}\kappa_{\lambda}\mathcal{M}_{2} + \kappa_{V}^{2}\mathcal{M}_{3}$$



Canali di decadimento HH

Tutti i canali di decadimento sono un compromesso tra Branching Ratio (BR) e purezza del segnale (S/B) dello stato finale

 \rightarrow Non c'è un singolo canale d'oro (*golden channel*)

| | bb | ww | тт | ZZ | YY |
|----|-------|-------|--------|--------|---------|
| bb | 34% | | | | |
| ww | 25% | 4.6% | | | |
| тт | 7.3% | 2.7% | 0.39% | | |
| ZZ | 3.1% | 1.1% | 0.33% | 0.069% | |
| ΥY | 0.26% | 0.10% | 0.028% | 0.012% | 0.0005% |

Complementarità delle ricerche in diversi canali di decadimento \$\$\$ sensibilità complementare alle variazioni degli accoppiamenti

> Ulteriori canali analizzati da ATLAS e CMS con i dati del Run-2 completo:

✓ ATLAS: $HH \rightarrow bbWW(arXiv:1908.06765)$

Focus sui risultati delle analisi dei seguenti processi:[Ottenuti con i dati del Run-2 completo raccolti dai rivelatori ATLAS e CMS]1. $HH \rightarrow bbbb$ (più sensibile per produzione VBF e variazioni di κ_{2V}): \checkmark BR più alto (34%) \times Complicato per fondo multi-jet2. $HH \rightarrow bb\tau\tau$ (più sensibile per $\kappa_{\lambda} e \kappa_{2V}$ vicino a SM):- BR modesto (7.3%) \checkmark Buon compromesso BR/ricostruzione stato finale

- x Fondo Elettrodebole e quark-t mimano segnale
- 3. $HH \rightarrow bb\gamma\gamma$ (più sensibile per grandi variazioni di κ_{λ}):
 - x BR piuttosto limitato (0.26%)
 - ✓ Stato finale molto pulito
 - ✓ Eccellente risoluzione massa $\gamma\gamma$

 \checkmark CMS: *HH* \rightarrow *bbWW* (<u>CMS-PAS-HIG-21-005</u>), *HH* \rightarrow *WW* $\gamma\gamma$ (<u>CMS-PAS-HIG-21-014</u>), *HH* \rightarrow *bbZZ* (<u>arXiv:2206.10657</u>), *HH* \rightarrow *WWWW*, *WW* $\tau\tau$, $\tau\tau\tau\tau$ (multileptone)(<u>arXiv:2206.10268</u>)

Processo $HH \rightarrow bbbb$

- Selezione di eventi con 4 jet b-taggati (anti-kt, R=0.4, *DL1r ATLAS*, *DeepJet CMS*)
- ▶ Fondo: Multi-jet, tt stimato dai dati (NN-ATLAS, $RS_{(pesata \ con \ RC)} 3b \rightarrow 4b$ -CMS)

ATLAS arXiv:2301.03212

- Coppie di jet: la più alta in p_T ha la più piccola separazione ΔR (\rightarrow 90% efficienza accoppiamento $H \rightarrow bb$)
- \blacktriangleright m_{HH} usata come variabile discriminante (categ: 6 ggF, 2 VBF)

CMS Phys. Rev. Lett. 129,081802

- BDT per migliorare purezza delle categorie (2 ggF, 2 VBF)
- Variabili discriminanti S/F: BDT output (ggF) e m_{HH} (VBF)
- > **Boosted** ($\Delta R = 0.8 \text{ jet } con p_T > 300 \text{ GeV}$, ParticleNet) arXiv:2205.06667





Processo $HH \rightarrow bb\tau\tau$

> Selezione di eventi con 2 jet b-taggati e 2 τ (τ_{had} +leptone carica opposta (e, μ, τ))

ATLAS <u>arXiv:2209.10910</u>

- Eventi divisi in tre categorie basandosi su decadimento del τ e condizioni di trigger usate ($\tau_{had}\tau_{had}$, $\tau_{lep}\tau_{had}$:SLT, LTT)
- ▶ BDT $(\tau_{had}\tau_{had})$ e NN $(\tau_{lep}\tau_{had})$ per estrarre eventi dopo le selezioni: outputs MVA → discriminanti finali
- Fondo: tt, Z+Jet, Fake- τ (dati e simulazioni Monte Carlo)



• *σ*/*σ*_{SM} : 4.7 (3.9)

Miglioramento di un fattore > 2.5 rispetto all'analisi a 36.1 fb⁻¹ (<u>PRL 121(2018)191801</u>)

Produzione non risonante (ggF+VBF) $a(e, \mu, \tau)$)

- CMS Phys. Rev. Lett. 129,081802
- Eventi divisi in 8 categorie per massimizzare sensibilità ggF e VBF
- Algoritmi di tagging: *DeepJet* e *DeepTau*
- Deep Neural Network per discriminare S/F
- Fondo: $Z\gamma^* \rightarrow ll, tt$, multi-jet QCD



Processo $HH \rightarrow bb\gamma\gamma$

- Selezione di eventi con 2 jet b-taggati e 2 γ
- Fondo: $\gamma\gamma$ +jet continuo, singolo Higgs stimato dai dati (+simulazioni MC-ATLAS)

ATLAS Phys. Rev. D 106 (2022) 052001

 $m_{bb\gamma\gamma}^* = m_{bb\gamma\gamma} - m_{bb} - m_{\gamma\gamma} + 250 \text{ GeV}$

√s = 13 TeV

HH→b̄bγγ ggF

ATLAS Simulation

 $\kappa_{1} = -6$

 $\kappa_1 = 0$

 $\kappa_{1} = 1$

 $\kappa_{\lambda} = 2$

 $\kappa_{1} = 10$

- BDT_{training su ggF} utilizzati per separare segnale (ggF+VBF) e fondo $(m_{hh} \text{ variabile con più potere descriminante S/B})$
- 4 categorie basate su $m^*_{bb\nu\nu}$ (> 350 GeV SM, < BSM) e output BDT
- $m_{\nu\nu}$ usata come variabile discriminante (105 < $m_{\nu\nu}$ < 160 GeV)

CMS JHEP03(2021)257

Produzione non risonante (ggF+VBF)

- DNN (*ttHScore*) per ridurre fondo *ttH*
- 2 BDT (ggF, VBF) per discriminare S/F
- Fit 2D $(m_{\gamma\gamma}, m_{ii})$ per estrarre il segnale (categ (BDT, \widetilde{M}_{χ}): 12 ggF, 2 VBF)

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL:

m*_{bbvy} [GeV]

• σ/σ_{SM} : 4.2 (5.7)

0.25

0.2

0.15

0.1

0.05

20 GeV

Fraction of events

• $-1.5 < \kappa_2 < 6.7 (-2.4 < \kappa_2 < 7.7)$

Combinazione risultati ATLAS-CMS

ATLAS arXiv:2211.01216

Combinazione delle tre analisi discusse (13 TeV @LHC 2015-2018)

bbγγ (139 fb⁻¹), *bbττ* (139 fb⁻¹), *bbbb* (126 fb⁻¹)

considerate statisticamente indipendenti (overlap di eventi fra le tre analisi < 0.1%) (prodotto di likelihood $\rightarrow L = (\vec{\alpha}, \vec{\theta})$)

Risultati migliorati dalla precedente analisi (PRB 800 (2020) 135103) (36.1 fb⁻¹, +*bbWW*, *WWWW*, *WWYY*) di un **fattore** ~3 su σ/σ_{SM}

Limiti su σ/σ_{SM} : 6.9 (10)

Nature 607 (2022) 60-68

CMS

Combinazione delle tre analisi (13 TeV @LHC 2016-2018, 138 fb⁻¹)

 $bb\gamma\gamma$, $bb\tau\tau$, bbbb e delle analisi bbZZ, **bbWW**, $WW\gamma\gamma$ e Multileptoniche

Combinazione risultati ATLAS-CMS

ATLAS arXiv:2211.01216

Combinazione delle tre analisi discusse (13 TeV @LHC 2015-2018)

bbγγ (139 fb⁻¹), *bbττ* (139 fb⁻¹), *bbbb* (126 fb⁻¹)

Risultati migliorati dalla precedente analisi (PRB 800 (2020) 135103)

(36.1 fb⁻¹, +*bbWW*, *WWWW*, *WW* $\gamma\gamma$) di un fattore > 8 su κ_{λ}

Limiti su accoppiamento: $-5.0 < \kappa_{\lambda} < 12 \ (-5.8 < \kappa_{\lambda} < 12)$

Risultati_{ggF+VBF} combinati Osservati (Attesi) 95%CL:

- → Limiti su accoppiamenti:
 - $-0.6 < \kappa_{\lambda} < 6.6 \ (-2.1 < \kappa_{\lambda} < 7.8)$
 - $0.1 < \kappa_{2V} < 2.0 \ (0.0 < \kappa_{2V} < 2.1)$

CMS <u>Nature 607 (2022) 60-68</u>

•

Combinazione delle tre analisi (13 TeV @LHC 2016-2018, 138 fb⁻¹)

 $bb\gamma\gamma$, $bb\tau\tau$, bbbb e delle analisi bbZZ e Multileptoniche

Risultati migliorati dalla precedente analisi (Phys. Rev. Lett. 122, 121803)

(35.9 fb⁻¹, 3 analisi+*bbVV*) di un fattore > 2 su κ_{λ}

 $0.67 < \kappa_{2V} < 1.38 (0.61 < \kappa_{2V} < 1.42)$

Processi risonanti ATLAS - CMS

Focus risonanze spin-0

M_u (GeV)

 10^{3}

Proiezioni HL-LHC

HL-LHC (2029-2040, Run 4 & 5)

- 3000 fb⁻¹ data, $\sqrt{s} = 14$ TeV, pile-up 140-200 0
- \sim 20x (10x) statistica Run2 (+Run3) 0 (180M bosoni di Higgs prodotti per esperimento)
- Upgrade dei rivelatori ATLAS e CMS 0
- ATLAS estrapolazione risultati ottenuti con dati Run 2 (ggF+VBF) riscalati per la luminosità e sezione d'urto a 14 TeV

75% nominal Lum

30 fb⁻¹

 \rightarrow performance dei rivelatori e di trigger uguali a Run-2

 \rightarrow 4 differenti scenari per assunzioni fatte su incertezze sistematiche

CMS *simulazione* parametrica del rivelatore con HL-LHC upgrade (software DELPHES, include HL-LHC pile-up scenario)

- \rightarrow Le performance degli algoritmi di ricostruzione ed identificazione sono parametrizzate tramite simulazione
- \rightarrow Incertezze statistiche (e sperimentali) scalate di $1/\sqrt{L}$

Sia ATLAS che CMS si aspettano un limite $\frac{\sigma}{\sigma_{SM}} < 1.0$ dopo la combinazione dei differenti canali

Conclusioni

- L'analisi dei meccanismi di produzione e decadimento di coppie di bosoni di Higgs è importante per comprendere il settore scalare del Modello Standard
- > Panoramica dei più recenti risultati sulle sezioni d'urto HH e auto-accoppiamento trilineare e quartico VVHH nei processi non risonanti dei canali $bb\gamma\gamma$, $bb\tau\tau$, bbbb
 - > Limite superiore combinato osservato(atteso) 95%CL per $\sigma/\sigma_{SM ggF+VBF}$:

2.4 (2.9) **ATLAS** , 3.4 (2.5) **CMS**

Limiti superiori combinati osservati(attesi) 95%CL per gli accoppiamenti:

 $\begin{aligned} \kappa_{\lambda} : -0.6 - 6.6 (-2.1 - 7.8) & \text{ATLAS} \\ \kappa_{2V} : 0.1 - 2.0 (0.0 - 2.1) & \text{ATLAS} \\ \end{cases}, & -1.24 - 6.49 (-2.28 - 7.94) & \text{CMS} \\ 0.67 - 1.38 (0.61 - 1.42) & \text{CMS} \\ \kappa_{2V} = 0 \text{ escluso a } 6.6\sigma \end{aligned}$

- > Studio HH risonante, dove ancora non è stato osservato un eccesso di eventi statisticamente significativo
- > Proiezioni ad alta luminosità $@HL-LHC \rightarrow Higgs factory$
 - > Ottimizzazione degli algoritmi di ricostruzione ed identificazione
 - > Sviluppo di nuove analisi dedicate per migliorare l'estrapolazione del segnale dal fondo
 - > Miglioramento sensibilità \Rightarrow evidenza/osservazione della produzione HH

Grazie per la vostra attenzione!

Back-up

Il rivelatore ATLAS

2008 JINST 3 S08003

Il rivelatore ATLAS copre quasi l'intro angolo solido attorno al punto di collisione ed è strutturato in tre sistemi di sottorivelatori cilindrici concentrici:

- Rivelatore Interno, che permette di ricostruire le tracce e misurare la quantità di moto di tutte le particelle cariche prodotte nelle collisioni. [upgrade rivelatore interno - 2025]
- Il sistema calorimetrico, che è disposto intorno al rivelatore interno ed è composto da un <u>calorimetro</u> <u>elettromagnetico</u>, dedicato all'identificazione delle shower elettromagnetiche, e da un <u>calorimetro adronico</u>, per necessario per identificare e misurare l'energia dei jet adronici. [upgrade dell'elettronica calorimetro Lar]
- Lo spettrometro, che è dedicato all'identidficazione e alla misurazione ad alta precisione dei muoni e della loro quantità di moto. [New Small Wheels]

Questi rivelatori sono divisi longitudinalmente in tre regioni:

- La parte centrale, chiamata *barrel*
- Le due estremità che chiudono il cilindro, chiamati *end-caps*

Il rivelatore CMS

CMS è costituito da una serie di rivelatori disposti a cipolla attorno al punto di collisione.

- Magnete solenoidale: B=3.8 T
- ► Il **Tracciatore**, dispositivo in silicio (15148 strip+1856 pixel), è il sistema più interno di CMS, rivela passaggio particelle cariche $(|\eta| < 3.0)$ fornendo misure di posizione $(\sigma(d_{xy}) \sim 20 75 \,\mu m)$ e di quantità di moto $(\sigma(p_T) \sim 1.5\%)$ fino a 100 GeV
- ► Il Calorimetro Elettromagnetico, calorimetro omogeneo con cristalli di PbWO₄ ($\sigma(p_T) \sim 1.6 5\%$), misura l'energia degli elettroni, positroni e fotoni
- Il Calorimetro Adronico si trova all'interno del magnete (solenoide più potente mai realizzato - 3.8 T) e misura l'energia degli adroni
- ll sistema a muoni è costituito da 1400 camere a muoni
 - \rightarrow CMS è progettato per rivelare i muoni molto accuratamente

Processo $HH \rightarrow bbbb$ - ATLAS

ATLAS <u>arXiv:2301.03212</u>

1. Per eliminare fondo $tt \rightarrow$ discriminante *top-veto*

$$X_{Wt} = \min\left[\sqrt{\left(\frac{m_{jj} - m_W}{0.1m_{jj}}\right)^2 + \left(\frac{m_{jjb} - m_t}{0.1m_{jjb}}\right)^2}\right]$$

2. Ultimo criterio di selezione per stabilire compatibilità con decadimento *HH* (*SR*): $X_{HH} < 1.6$

$$X_{HH} = \sqrt{\left(\frac{m_{H1} - 124 \text{ GeV}}{0.1 m_{H1}}\right)^2 + \left(\frac{m_{H2} - 117 \text{ GeV}}{0.1 m_{H2}}\right)^2}$$

CR: regione circolare
$$R_{CR}$$

 \circ CR1 \rightarrow stimare fondo
 \circ CR2 \rightarrow ottenere incertezze
$$R_{CR} = \sqrt{\left(m_{H1} - 1.05 \cdot 124 \text{ GeV}\right)^2 + \left(m_{H2} - 1.05 \cdot 117 \text{ GeV}\right)^2} = 45 \text{ GeV}$$

Stima Fondo: Dati presi dalla regione di segnale, ma dove solo 2 jet b-taggati sono selezionati

- Ripesati usando i dati dalla CR
- Neural Newtork (NN) usata per ottenere il peso come funzione delle variabili cinematiche → minimizza likelihood che contiene funzione di ripeso (allenata su CR1)

Processo $HH \rightarrow bbbb$ - CMS

18

Processo $HH \rightarrow bb\tau\tau$

Yes

VBF cat

> 0 b-jet

(medium WP)

Multiclass DNN

VBF

GGF

ttH

DY

TT

bbττ, 138 fb⁻¹ (13 TeV

Event selection

VBF selection

Boosted

Resolved 2b

Resolved 1b

+ DNN bbττ vs background

All categories are exclusive, DNN score used in fit

No

AK8 with btagged subjets

GGF cat

SD condition

(medium WP)

(medium WP)

CMS

1-btagged AK4 jet

ATLAS arXiv:2209.10910

- CR per Z + HF normalizzazione del fondo (fit $m_{II} \rightarrow Z + HF/tt$)
- Variabili di input MVA più importanti per estrarre il segnale: $m_{HH}, m_{bb}, m_{\tau\tau}$

- Stima fondo:
 - *tt* con τ_{had} reale e Z + HF da simulazioni (+normalizzazione)
 - Singolo Higgs e altri processi da simulazioni
 - Jet \rightarrow fake τ_{had} dai dati (*fake factor method*)

- CMS Phys. Rev. Lett. 129,081802
- Tagli sulle masse m_{hh} e $m_{\tau\tau}$ per ggF
 - Minimizza fondo e eff. Segnale >90%

Resolved
$$\frac{(m_{\tau\tau} - 129 \ GeV)^2}{(53 \ GeV)^2} + \frac{(m_{bb} - 169 \ GeV)^2}{(145 \ GeV)^2} < 1$$
Boosted
$$\frac{(m_{\tau\tau} - 128 \ GeV)^2}{(60 \ GeV)^2} + \frac{(m_{bb} - 159 \ GeV)^2}{(94 \ GeV)^2} < 1$$
Boosted
$$\frac{(m_{\tau\tau} - 128 \ GeV)^2}{(60 \ GeV)^2} + \frac{(m_{bb} - 159 \ GeV)^2}{(94 \ GeV)^2} < 1$$
Condition Boosted Condition Boosted Condition Boosted Condition Boosted Condition Boosted Condition Condi

- Stima fondo:
 - *tt*, DY+jet da simulazioni (+normalizzazione CR)
 - Multijet QCD dai dati con metodo ABCD
 - Altri processi da simulazioni SS OS

Fondo fake in $\tau_{had} \tau_{had}$ trattato separatamente per multijet (OS_{2b}-SS_{1b,2b}) e tt (FS per mis-id)

Processo $HH \rightarrow bb\gamma\gamma$

13 TeV

М_х (GeV)

Fit 2D (m_{yy}, m_{ii}) per estrarre il segnale (categ (BDT, \widetilde{M}_{χ}): 12 ggF, 2 VBF)

20

ATLAS

bbbb:

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL :

- σ/σ_{SM} : 5.4 (8.1)
- $-3.3 < \kappa_{\lambda} < 11.4 (-5.2 < \kappa_{\lambda} < 11.6)$
- $0.0 < \kappa_{2V} < 2.1 \ (0.0 < \kappa_{2V} < 2.1)$

bbττ :

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL:

- *σ*/*σ*_{SM} : 4.7 (3.9)
- $-2.7 < \kappa_{\lambda} < 9.5 \ (-3.1 < \kappa_{\lambda} < 10.2)$
- $-0.6 < \kappa_{2V} < 2.7 \ (-0.5 < \kappa_{2V} < 2.7)$

```
(test stat. -2\ln \Lambda
da artic. Combin:
arXiv:2211.01216.)
```

(test stat. $-2\ln \Lambda$ da artic. Combin:

arXiv:2211.01216)

bbyy:

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL:

- *σ*/*σ*_{SM} : 4.2 (5.7)
- $-1.4 < \kappa_{\lambda} < 6.5 \ (-3.2 < \kappa_{\lambda} < 8.1)$

• $-0.8 < \kappa_{2V} < 3.0 \ (-1.6 < \kappa_{2V} < 3.7)$

 (test stat. -2ln Λ
 da artic. Combin: arXiv:2211.01216)

Combinati:

RisultatiggF+VBF combinati Osservati (Attesi) 95%CL:

→ Limiti su σ/σ_{SM} : 2.4 (2.9)

Risultati_{ggF+VBF} combinati Osservati (Attesi) 95%CL:

- → Limiti su accoppiamenti:
 - $-0.6 < \kappa_{\lambda} < 6.6 \ (-2.1 < \kappa_{\lambda} < 7.8)$
 - $0.1 < \kappa_{2V} < 2.0 \ (0.0 < \kappa_{2V} < 2.1)$

CMS

bbbb:

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL:

- *σ*/*σ*_{SM} : 3.9 (7.8) (9.9 (5.1) Boosted)
- $-2.3 < \kappa_{\lambda} < 9.4 \ (-5.0 < \kappa_{\lambda} < 12.0) \ -9.9 < \kappa_{\lambda} < 16.9 \ (-5.1 < \kappa_{\lambda} < 12.2) \ (Boosted)$
- $0.62 < \kappa_{2V} < 1.41 \ (0.66 < \kappa_{2V} < 1.37) \ (Boosted)$

bbττ :

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL:

- σ/σ_{SM} : 3.3 (5.2)
- $-1.7 < \kappa_{\lambda} < 8.7 \ (-2.9 < \kappa_{\lambda} < 9.8)$
- $-0.4 < \kappa_{2V} < 2.6 \ (-0.6 < \kappa_{2V} < 2.8)$

bbyy:

Limiti superiori Osservati (Attesi) 95%CL:

- σ/σ_{SM} : 7.7 (5.2)
- $-3.3 < \kappa_{\lambda} < 8.5 \ (-2.5 < \kappa_{\lambda} < 8.2)$
- $-1.3 < \kappa_{2V} < 3.5 (-0.9 < \kappa_{2V} < 3.1)$

Combinati:

Risultati_{ggF+VBF} combinati Osservati (Attesi) 95%CL:

 \rightarrow Limiti su σ/σ_{SM} : 3.4 (2.5)

RisultatiggF+VBF combinati Osservati (Attesi) 95%CL:

- → Limiti su accoppiamenti:
 - $-1.24 < \kappa_{\lambda} < 6.49 \ (-2.28 < \kappa_{\lambda} < 7.94)$
 - $0.67 < \kappa_{2V} < 1.38 \ (0.61 < \kappa_{2V} < 1.42)$

Processo $HH \rightarrow bbWW$ CMS

- > BR alto (25%)
- Almeno un W decade in leptoni ($H \rightarrow WW$) e un jet b-taggato $\Delta R = 0.4$ ($H \rightarrow bb$) (1 jet b-taggato $\Delta R = 1$ se regime boosted)
- 2 canali basati su $H \to WW$ (→ DNN multiclass+tipologia $H \to bb: 9(x2)$ categorie S&F) ("single-lepton", "dilepton" se solo un W o entrambi decadono in leptoni)
- Fondo: *tt* (dominante), W + jet (single-lepton), DY (dilepton), singolo t/H
- Fit simultaneo nelle diverse categorie sui DNN score

Entrie

Processo $HH \rightarrow WW\gamma\gamma$ CMS

- > Eccellente risoluzione $m_{\gamma\gamma}$, BR($H \rightarrow WW$)=22%
- Solo produzione ggF
- 3 categorie basate sul decadimento WW (compl. Leptonico (FL), semileptonico (SL), compl. Adronico (FH))
- Fondo: $tt/W + \gamma$ +jet, singolo *H*, DY $Z \rightarrow ll$ (per FL)
- o 2 DNN (FH e SL) e selezioni più stringenti (FL) per discriminare S/F
- Fit simultaneo in tutte le categorie su $m_{\gamma\gamma}$ (100 180 GeV)

Combinazione risultati CMS

Nature 607 (2022) 60-68

24

Produzione non risonante HH oltre il Modello Standard

- E' possibile studiare fisica oltre il Modello Standard applicando una Teoria di campo effettiva ('Effective Field Theory'', EFT)
 - > Operatori effettivi che possono modificare produzione HH ggF
- * **Approccio** $H_{iggs}EFT$ (simil teoria perturbativa chirale, H è un singoletto ED, approccio generale (accoppiamenti indipendenti), naturale estensione del κ framework)

I parametri HEFT sono $c_{hhh}, c_{tth}, c_{ggh}, c_{tthh}, c_{gghh}$ dove $c_{hhh} = \kappa_{\lambda} e c_{tth} = \kappa_{t}$ In SM: $c_{hhh} = c_{tth} = 1 e c_{ggh} = c_{tthh} = c_{gghh} = 0$

$$\Delta \mathscr{L}_{\text{HEFT}} = -m_t (c_t \frac{h}{v} + c_{tt} \frac{h^2}{v^2}) \,\bar{t} \,t - c_{hhh} \frac{m_h^2}{2v} h^3 + \frac{\alpha_s}{8\pi} (c_{ggh} \frac{h}{v} + c_{gghh} \frac{h^2}{v^2}) \,G^a_{\mu\nu} G^{a,\mu}$$

- > Vari benchmark che rappresentano le differenti forme di m_{HH} ottenute dalla variazione di c_{hhh}, c_{tth}, c_{ggh}, c_{tthh}, c_{ggh} (BSM) in HEFT a NLO
- > *HH* sensibile a c_{hhh} ma anche a c_{gghh} e c_{tthh} \rightarrow limiti 2D su (c_{hhh} , c_{gghh}) e (c_{hhh} , c_{tthh})

Limiti imposti sugli accoppiamenti e sezione d'urto in alcune analisi ATLAS e CMS

ATLAS $HH \rightarrow bbbb$ arXiv:2301.03212

Incertezze sistematiche

Le analisi *HH* sono dominate dall'incertezza statistica, le incertezze sistematiche hanno un effetto relativamente basso ma sono tuttavia importanti da considerare.

Per le tre analisi ($bb\gamma\gamma$, $bb\tau\tau$, bbbb) ATLAS le incertezze sistematiche dominanti sono:

bbγγ: Phys. Rev. D 106 (2022) 052001

| | | Relative impact of the systematic uncertainties [%] | | |
|---|---|---|--|--|
| Source | Туре | Nonresonant analysis HH | Resonant analysis $m_X = 300 \text{ GeV}$ | |
| Experimental | | | | |
| Photon energy resolution Jet energy scale and resolution | Norm. + Shape Normalization | 0.4 <0.2 | 0.6 0.3 | |
| Flavor tagging | Normalization | < 0.2 | 0.2 | |
| Theoretical | | | | |
| Factorization and renormalization scale Parton showering model Heavy-flavor content | Normalization Norm. + Shape Normalization | 0.3 0.6 0.3 | <0.2 2.6 <0.2 | |
| $\mathcal{B}(H \to \gamma\gamma, b\bar{b})$ | Normalization | 0.2 | <0.2 | |
| Spurious signal | Normalization | 3.0 | 3.3 | |

TABLE VIII. Breakdown of the dominant systematic uncertainties. The impact of the uncertainties corresponds to the relative variation of the expected upper limit on the cross section when reevaluating the profile likelihood ratio after fixing the nuisance parameter in question to its best-fit value, while all remaining nuisance parameters remain free to float. The impact is shown in %. Only systematic uncertainties with an impact of at least 0.2% are shown. Uncertainties of the "Norm + Shape" type affect both the normalization and the parameters of the functional form. The rest of the uncertainties affect only the vields.

Table 4: Breakdown of the relative contributions to the uncertainty in the extracted signal cross-sections, as determined in the likelihood fit (described in Section 8) to data. They are obtained by fixing the relevant nuisance parameters in the likelihood fit, subtracting the square of the obtained uncertainty in the fitted signal cross-section from the square of the total uncertainty, taking the square root, and then dividing by the total uncertainty. The sum in quadrature of the individual components differs from the total uncertainty due to correlations between uncertainties in the different groups.

bbττ :

<u>arXiv:2209.10910</u>

| Source of Uncertainty | $\Delta \mu / \mu$ | | | |
|--|--------------------|--|--|--|
| Theory uncertainties | | | | |
| Theory uncertainty in signal cross-section | -9.0% | | | |
| All other theory uncertainties | -1.4% | | | |
| Background modeling uncertainties | | | | |
| Bootstrap uncertainty | -7.1% | | | |
| CR to SR extrapolation uncertainty | -7.5% | | | |
| 3b1f nonclosure uncertainty | -2.0% | | | |

Table 8: Breakdown of the dominant systematic uncertainties. The impact of the uncertainties on the expected upper limit on $\mu_{ggPrVBF}$ when re-evaluating the profile likelihood ratio after fixing the nuisance parameter(s) in question to its (their) best-fit value(s), while all remaining nuisance parameters remain free to float. The impact is shown in %. Only (groups of) systematic uncertainties that have an impact of at least 1% are shown. The impact of each experimental source of systematic uncertainty described in the text, as well as of all of them together, is less than 1%.

bbbb: <u>ATL-HDBS-2019-29</u>

| Uncertainty source | Non-resonant HH | $\begin{array}{c} \text{Resonant } X \to HH \\ 300 \text{ GeV} 500 \text{ GeV} 1000 \text{ GeV} \end{array}$ | | |
|-------------------------------------|-----------------|--|-----|-----|
| Systematic | 58% | 65% | 43% | 37% |
| MC statistical | 28% | 44% | 33% | 18% |
| Experimental | 12% | 31% | 8% | 12% |
| Jet and $E_{\rm T}^{\rm miss}$ | 8% | 27% | 5% | 4% |
| b-jet tagging | 5% | 5% | 3% | 7% |
| $	au_{ m had-vis}$ | 6% | 12% | 3% | 8% |
| Electrons and muons | 3% | 3% | 2% | 2% |
| Luminosity and pile-up | 3% | 2% | 2% | 5% |
| Background and signal and modelling | 42% | 39% | 26% | 30% |
| Fake- $\tau_{had-vis}$ | 8% | 19% | 4% | 8% |
| Top-quark | 24% | 17% | 12% | 8% |
| $Z(\rightarrow \tau \tau) + HF$ | 9% | 17% | 9% | 15% |
| Single Higgs boson | 29% | 2% | 14% | 15% |
| Other backgrounds | 3% | 2% | 5% | 3% |
| Signal | 5% | 14% | 7% | 15% |

Algoritmo di b-tagging ATLAS

- Flavor tagging: identificazione dei jet prodotti da quark pesanti (b, c)
 - b-jets: jets contengono B-adroni
- Misurare la probabilità per un jet di essere compatibile con l'adronizazione di un quark b, identificando le proprietà tipiche di un mesone B e il suo decadimento come
- **Vita media significativa,** 1.6 ps, lunghezza di decadimento di pochi mm
- □ **Grande massa,** \ge 5 GeV
- **Frammentazione,** B-adroni prendono ~3/4 dell'energia del jet
- □ Vertice secondario, ~3 mm dal punto di interazione primario
- Parametro di impatto
- Leptoni leggeri, BR mesoni B per un decadimento semileptonico: 35%

Tecniche MVA

Variabile discriminante finale

- > L'output degli algoritmi di flavor tagging è una variabile continua
 - \downarrow valore discriminante: \uparrow b-jet ma \uparrow no b-jet

Più alta efficienza WP: 77%

DL1r : aggiunta RNNIP (+ottimizzazione architettura network) → miglioramento significativo della reiezione jet -c e leggeri

Algoritmi di tagging CMS - 1

- DeepJet (piccolo R, AK4)
- Uso delle informazioni *low-level* direttamente in una complessa Deep Neural Network per taggare jet
- Jet come lista di particelle (CNN-1D)
- Tagging quark pesanti & separazione quark-gluone in one go

- > **DeepAK8** (grande R boosted)
- Jet come sequenza di particelle
- Molto versatile \rightarrow differenti decadimenti con differente contenuto in flavour

Algoritmi di tagging CMS - 2

> DeepTau

- Convolutional Deep Neural Network per discriminare τ_{had} da jet, elettroni e muoni
- Le informazioni su τ High-level e proprietà dell'evento sono combinate con quelle su candidati ParticleFlow low-level, elettroni e muoni completamente ricostruiti ed usate come input
- Ogni candidato è inserito in una griglia (η, ϕ) , divisa in tre blocchi (*adronico*, *muonico*, *e-gamma*)
- Cono di segnale: $\Delta R < 0.1$ (11x11) ; cono di isolazione: $\Delta R < 0.5$ (21x21)

Tre discriminatori finali

Algoritmi di tagging CMS - 3

CMS

> ParticleNet

- Graph Neural Network per classificare jet
- Jet trattati come set non ordinati di particelle nello spazio
- Input: candidati ParticleFlow e vertici secondari
- Multiclassificatore con diversi nodi di output: W/Z/H/top/QCD+decadimenti (es: discriminante bb $D_{bb} = \frac{P[X \rightarrow bb]}{P[X \rightarrow bb] + P[QCD]}$)
- Impara in modo gerarchico: prima le strutture locali poi quelle globali
- Miglioramento significativo in performance rispetto ai precedenti algoritmi (come AK8) \rightarrow di un fattore 2 per jet S/F

