LHC ATLAS 実験 $H \rightarrow ZZ^{(*)} \rightarrow 4\ell$ チャンネルを用いたヒッグス粒子探索

東京大学素粒子物理国際研究センター 田中 純一 Junichi.Tanaka@cern.ch

2012年(平成24年)8月20日

1 はじめに

通称「Golden channel for the Higgs discovery」と呼 ばれてきたこのチャンネルは最後の最後, 軽い質量領域 でもその名に恥じない結果 [1, 2] を我々にもたらした。 125 GeV という質量領域ではこのチャンネルをそのよう な通称名で呼ぶことはなかったが, 質量分解能がよいこ ととバックグラウンドが少ないという二つの特徴は生成 される絶対数が少ないという欠点を十分に補った。

2 2012年の解析に向けて

ヒッグス粒子が4つのレプトンに崩壊するチャンネル で、電子とミューオンを使って探索を行う。Zボソンの 崩壊を考えると、4e、 $2e2\mu$ 、 4μ の組み合わせがある。崩 壊分岐比まで考慮した生成断面積は 125 GeV のヒッグ ス粒子で 2.2 fb (7 TeV)、2.8 fb (8 TeV) と非常に小さい。 主なバックグラウンドはヒッグス粒子を介さない $ZZ^{(*)}$ プロセスで、軽い質量領域では Z + jets ($Zb\bar{b}$ も含む) と $t\bar{t}$ プロセスも重要になってくる。

ヒッグス粒子の質量が二つの Z ボソンの質量(約 180 GeV) より軽くなると少なくとも一つの Z ボソン が off-shell の状態になり, そこから崩壊して出てくるレ プトンの運動量はより低くなる。したがって, 軽い質量 のヒッグス粒子を捕らえるためには, 可能な限り運動量 の低いレプトンを利用する必要がある。

2011 年 12 月の ATLAS と CMS の合同セミナーで, 多 くの研究者は「125 GeV 付近にヒッグス粒子が存在する のでは?」と思い始めていたと想像するが, 実は ATLAS の軽い質量のヒッグス粒子に対する 4 レプトン事象の選 択効率は CMS と比較して悪かった。このため, 2012 年 のデータ解析に向け主に次の二つを改善した。一つは レプトンを選択する条件の最適化で, もう一つは電子の 再構成と識別アルゴリズムの改善であった。最適化によ り,2011年のデータにおける 130 GeV のヒッグス粒子の 事象選択効率は 4μ チャンネルでは約 60%も改善した。 また、4e で約 20%、2e2 μ で約 25%ほど改善した。電子 の再構成と識別については、125 GeV のヒッグス粒子が 4 つの電子に崩壊する事象について事象選択効率を約 30%向上させた。議論はされたが、電子識別の改善のた めに 2011年のデータの再プロセスはできなかった。

3 ヒッグス粒子候補の事象選択

今回の解析は 2011 年の $4.8 \, \text{fb}^{-1}$ と 2012 年の $5.8 \, \text{fb}^{-1}$ のデータを用いて行った。一つあるいは二つのレプトン を使ったトリガーでイベントを選択する。電子は横運動 量 $p_{\text{T}} > 7 \, \text{GeV}$, ミューオンは $p_{\text{T}} > 6 \, \text{GeV}$ であること を要求し、4つのレプトンのうち、3つはより高い p_{T} の 条件 (20 GeV, 15 GeV, 10 GeV) を課す。さらに、heavy flavour 崩壊からのレプトン、photon conversion からの 電子、ジェットを誤って電子と認識する場合などのバック グラウンドを除くために、transverse impact parameter や isolation の条件を要求する。それらが二つの Z ボソ ンから崩壊したものであることを保証するため、同じフ レーバー (SF)、かつ、反対符号の電荷 (OS) であるレプ トンペアが二個になることを要求する。

レプトンペアの不変質量に次のような条件を課すこ とで最終的な候補を絞り込む。Zボソンの質量に近い ペアの不変質量を m_{12} として,Zボソンの質量ピーク 領域 50 GeV< m_{12} < 106 GeV であることを要求す る。残ったペアの不変質量 (m_{34}) は、Zボソンが offshell である可能性を考慮してより軽い領域まで条件 を広げる。下限値を m_{min} として、 $m_{min} < m_{34} <$ 115 GeV で、 $m_{min} = 17.5$ GeV ($m_H \leq 120$ GeV) から 50 GeV ($m_H \geq 190$ GeV) まで探索するヒッグス粒子の 質量に依存して値を変化させる。たとえば、125 GeV の 場合、 $m_{min} = 22.5$ GeV となる。また、非常に軽い質量 の Drell-Yan プロセスや J/ψ イベントを落とすため, す べての SF+OS レプトンペアの不変質量が 5 GeV 以上 であることを要求する。125 GeV の場合の事象選択効 率は,たとえば 8 TeV の場合は 36% (4 μ), 22% (2 $e2\mu$), 20% (4e) である。

ヒッグス粒子の不変質量分布の分解能を向上させるた め, $m_H < 190 \,\text{GeV}$ の場合は, 一番目の Z ボソンペアに 対して Z ボソンの質量ピークを再現するように二つの レプトンの運動量を再計算する (Z-mass constraint fit)。 それより重いヒッグス粒子を探索する場合は, 両方の Z ボソンに Z-mass constraint fit を行う。125 GeV の場 合の質量分解能は 1.7 GeV (4 μ , 2 $e2\mu$), 2.2 GeV (2 μ 2e), 2.3 GeV (4e) である。

4 バックグラウンドの見積り

残ったイベントを, レプトンのフレーバーを m₁₂ と m₃₄で区別して4つのカテゴリーに分類し、それぞれ に対してバックグラウンドを求めた。ZZ^(*)プロセスか らのバックグラウンドは理論で計算した断面積を使って Geant 4を用いたモンテカルロ・シミュレーション (MC) から算出した。その他のバックグラウンドである Z+jets やtīはMCを利用しながらデータを用いて評価した。シ グナルが相対的に少ないと考えられる領域(コントロー ル領域)から MC やデータを用いてシグナルが存在する 領域, つまり, 最後に我々が結果を見る領域(シグナル領 域) へ外挿する方法を用いる。この解析では、二番目の Zボソンを構成する二つのレプトンを利用した。そのた め, $\ell\ell + \mu\mu$ と $\ell\ell + ee$ の二つの場合を考えて, それぞれ 別の方法を用いた。これはミューオンが誤認される理由 がほとんど heavy flavour 崩壊からのミューオンである のに対して,電子の場合は前節で述べた複数の可能性が あるからである。以下に具体的方法を述べる。

4.1 $\ell\ell + \mu\mu$

二番目の Z ボソンの二つの μ の条件を変更すること で, Z+jets や $t\bar{t}$ が主な構成要素になるコントロール領 域を設定する。 μ に対して isolation の条件を外して, 少 なくとも一つの μ の transverse impact parameter の条 件をシグナル領域を選択する場合の条件の逆とする。こ れにより, heavy flavour 崩壊起源のミューオンが増え る。ここで, m_{12} 分布を用いて MC (各プロセスの分布 は MC で見積る) がデータに合うように規格化する。同 じ規格化係数をシグナル領域に適用することで, シグナ ル領域でのバッグラウンドを見積る。図1の左図はこの 手法で見積った m_{34} 分布である。



図 1: 二番目の Z ボソンペアがミューオン (左), あるい は電子(右) の場合の m₃₄ 分布。

4.2 $\ell\ell + ee$

二番目の Z ボソンの二つの電子を選択する条件を緩 くして選択した事象をコントロール領域とする。この中 のすべての事象を e 候補の変数の値によって 9 種類に 分類する。さらに, それぞれを MC を用いて誤認の起源 によって 16 分割する。それぞれのカテゴリーに対して コントロール領域からシグナル領域への効率を MC で 算出する (データで inclusive にチェック)。これらを掛け 合わせることによって最終的なバッググランドを見積っ た。図1の右図はこの手法で見積った m₃₄ 分布である。

 $\ell\ell + \mu\mu$ と $\ell\ell + ee$ の見積もりは, ここで紹介した以外 にも少なくとも一つの別の手法でもチェックして, 相互 確認を行った。

これらの手法のためには非常に多くの MC データが 必要であるが, 短期間で結果を出すため, ATLAS の計算 機グリッド資源に対して異例の優先度がヒッグス解析に 与えられた。今でもそのために他のすべての解析が進ま なくなったといわれることがある。4 レプトン解析用の MC データが揃ったのは6月になってからである。

5 結果

図2は4つのレプトンから再構成された Z-mass constraint fit を行った後の不変質量分布で,上図が600 GeV までの分布,下図が軽い質量領域の分布である。軽い質 量領域を見ると125 GeV 付近に超過イベントがあるこ とが分かる。本誌の表紙のイベントディスプレイは4つ のミューオンから再構成されたヒッグス粒子候補の一例 である。120 GeV-130 GeV の領域に期待されるバック グラウンド約10 (±0.6) イベントに対して13 イベント 観測した。200-300 GeV も若干イベント超過が見られる が標準理論のヒッグス粒子では説明できない。

ヒッグス粒子のそれぞれの質量に対して 95%信頼度 で標準理論で規格化した生成断面積に対する上限値を 求めると,軽い領域については図 3 のようになる。131-162 GeV, 170-460 GeV の領域に対して標準理論のヒッ



図 2: 4つのレプトンから再構成された不変質量分布: 80-600 GeV (上図), 80-250 GeV (下図)。

グス粒子を棄却し (期待値 124–164 GeV, 176–500 GeV), 125 GeV 付近に超過が再確認できる。

図4はヒッグス粒子のそれぞれの質量に対する local p_0 である。7 TeV, 8 TeV と両方合わせた統合結果を表示し ている。どちらのデータにも 125 GeV 付近にイベント超 過が見られ, 統合結果での最小値は 125 GeV で有意度に 換算して 3.6 σ (期待値 2.7 σ) である。これは $H \rightarrow \gamma\gamma$ で 観測したイベント超過の質量と一致している。126 GeV での標準理論に対する信号の強さは 1.4 ± 0.6 で,標準 理論のヒッグス粒子と矛盾はない。また、CMS も同じ チャンネルで 125 GeV に 3.2 σ (期待値 3.8 σ) の超過 [3] を報告した。

6 最後に

8 TeV のデータの信号領域は解析方法が決定するまで 触れることができなかった。8 TeV の解析手法を決定し たのが6 月初めであったが,実はこの時点のデータ量では はっきりとしたイベント超過を見てとれてなかった。4 レプトンの解析責任者に「発見は頼む」(筆者は $H \rightarrow \gamma \gamma$ の解析責任者)と弱気なことを言われたことが記憶に残 るが,データが増えるにしたがい,「おっ」という感じ で 125 GeV 付近にイベントが現れた。



図 3: 95%信頼度で標準理論で規格化した生成断面積に 対する上限値。



図 4: ヒッグス粒子のそれぞれの質量に対する local p₀。 実線が観測結果, 破線が標準理論のヒッグス粒子がそれ ぞれの質量に存在すると仮定した場合の期待値。

 $H \to \gamma \gamma f + \nu \lambda \nu$ と合わせて行った質量測定の結果 や発見後の研究については、中村氏に任せることにする。

参考文献

- ATLAS Collaboration, "Observation of a new particle in the search for the Standard Model Higgs boson with the ATLAS detector at the LHC", Phys. Lett. B 716 (2012) 1-29.
- [2] ATLAS Collaboration, "Observation of an excess of events in the search for the Standard Model Higgs boson in the $H \rightarrow ZZ^* \rightarrow 4\ell$ channel with the ATLAS detector", ATLAS-CONF-2012-092.
- [3] CMS Collaboration, "Observation of a new boson at a mass of 125 GeV with the CMS experiment at the LHC", Phys. Lett. B 716 (2012) 30-61.