# Suche nach geladenen Higgs-Bosonen mit dem ATLAS-Detektor $\mathsf{t}\bar{\mathsf{t}} \to (\tau[\mathsf{had}]\nu\mathsf{b})(\mathsf{I}\nu\mathsf{b})$

<u>Thies Ehrich</u>, Siegfried Bethke, Sandra Horvat, Oliver Kortner, Hubert Kroha und Susanne Mohrdieck-Möck

> Max-Planck-Institut für Physik (Werner Heisenberg Institut) München

DPG-Frühjahrstagung 07. März 2008







#### Überblick



- Geladene Higgs Bosonen Grundlagen
- Suche nach leichten Higgs-Bosonen
- Optimierung der Schnitte
- Ergebnisse und Ausblick

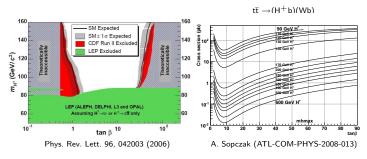
#### Geladene Higgs-Bosonen



- geladene Higgs-Bosonen treten z.B. auf in:
  - Modellen mit >1 Higgs Doublets (THDM)
  - Modellen mit Higgs-Tripletts
  - einigen little-Higgs Modellen
- nach EW Symmetriebrechung in THDM 5 Higgs-Bosonen:
  - h<sup>0</sup>,H<sup>0</sup>: CP gerade
  - A<sup>0</sup>: CP ungerade
  - H<sup>±</sup>: geladen
- das prominenteste Modell mit geladenen Higgs-Bosonen ist MSSM (Minimal Supersymmetric Standard Model)
- auf tree-level vollständig festgelegt durch:
  - m<sub>A</sub>
  - $tan\beta = v_1/v_2$  (v: Vakuumerwartungswert des Higgs-Feldes)
- Produktions- und Zerfallsprozesse:
  - für  $m_{H^+}$  <  $m_{top}-m_b$ :  $t{\rightarrow}H^+b$ ,  $H^+ \rightarrow \tau \nu$
  - für  $m_{H^+} > m_{top} m_b$ :  $gb \rightarrow H^+t$ ,  $H^+ \rightarrow tb$

#### CDF Limits und Zerfallsverhältnis

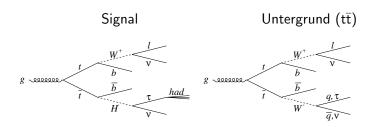




- $t\bar{t} \rightarrow (Wb)(Wb)$ -Wirkungsquerschnitt bei LHC  $\sigma_{tt} = 833 \pm 100 \mathrm{pb}$  (Standardmodell)
- ullet Leichte geladene Higgs-Bosonen zerfallen fast immer in au-Jets

### Signal und Untergrund





- Diese Studie konzentriert sich auf leichte Higgs-Bosonen
- Wegen Neutrinos in beiden top Zerfällen:
  - kann das W-Boson rekonstruiert werden
  - kann das Top-Quark nicht rekonstruiert werden
  - hilft transversale Higgs-Masse nicht, Signal vom Untergrund zu trennen.
- Das Signal kann lediglich als ein Überschuss an  $\tau$ -Jets in  $t\bar{t}$ -Zerfällen beobachtet werden.

#### Benutzte Datensätze



- alle Daten stammen aus der aktuellen offiziellen ATLAS Monte-Carlo Produktion
- es wurde ausschliesslich die volle Detektorsimulation (Athena 12.0.6) verwendet
- verwendete Generatoren:

- Signals: Pythia -  $t\bar{t}$  : MC@NLO

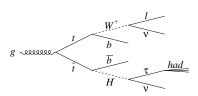
W+Jets : Alpgen+HerwigSingle Top: AcerMC

Signal	90 GeV	110 GeV	120 GeV	130 GeV	150 GeV
Lumi [pb <sup>-1</sup> ]	822	1161	1410	1917	4317
	$t ar t \ge 1 \ell$	single top (Wt)	single top (s)	single top (t)	
Lumi [pb <sup>-1</sup> ]	965	524	2786	231	
$W \rightarrow e \nu + Jets$	+2 partons	+3 partons	+4 partons	+5 partons	
Lumi [pb <sup>-1</sup> ]	531	484	464	144	
$W \rightarrow \mu \nu + Jets$	+2 partons	+3 partons	+4 partons	+5 partons	
Lumi [pb <sup>-1</sup> ]	253	168	467	151	
$W \rightarrow \tau \nu + Jets$	+2 partons	+3 partons	+4 partons	+5 partons	]
Lumi [pb <sup>-1</sup> ]	198	130	171	240	

#### Schnitte



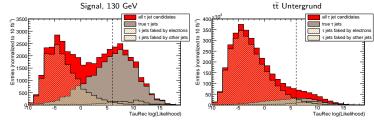
- Trigger:
  - isoliertes Elektron  $+ E_T^{miss}$
  - isoliertes Myon + E<sub>T</sub><sup>miss</sup>
  - isolierter au-Jet+  $\mathsf{E}_\mathsf{T}^\mathsf{miss}$  + 3 Jets
- $N_{e,\mu} \ge 1$
- $N_{jets}(=N_{light jets}+N_{b jets}+N_{\tau jets}) \ge 3$
- $N_{\tau \text{ iet}} \geq 1$
- $N_{b jet} \geq 1$
- $p_T^{\tau} > 40 \text{ GeV}$
- $q_{\tau} + q_{\ell} = 0$  (Ladung  $\tau$  jet  $\neq$  lepton )
- $\bullet \ \mathsf{E}_{\mathsf{T}}^{\mathsf{miss}} > 180 \ \mathsf{GeV}$



#### $\tau$ -Jet performance



- ullet Erinnerung: man möchte einen Überschuss an au-Jets zählen
- ullet hervorragende au-Jet Identifikation ist notwendig
- ullet Jets und au-Jets werden durch einen log. Likelihood (LLH) separiert

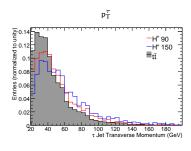


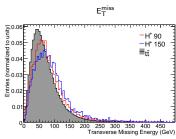
- Quark-Jets werden effizient unterdrückt
- dennoch recht hohe Fehlrekonstruktions-Rate im  $t\bar{t}$  -Untergrund (Schnitt bei LLH>6:  $\sim$ 50%) $\rightarrow$ zusätzliche Hintergrund Ereignisse
- dies ist zu gleichen Teilen verschuldet durch die hohe Jet Multiplizität im tt -Hintergrund und Elektronen

# $p_T^{\tau}$ und $E_T^{miss}$



- generell nur sehr geringe Unterschiede zwischen tt und Signalverteilungen
- ullet Energie der au-Zerfallsprodukte hängt von den Massen der  $H^+/W$ -Bosonen ab





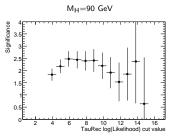
#### Schnittoptimierung - 1

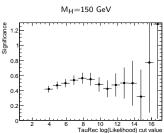


• Die Schnitte wurden auf eine hohe Signifikanz optimiert

$$S = \frac{(\mathsf{N}_{\mathsf{Sig}} + \mathsf{N}_{\mathsf{t\bar{t}}\;(\mathsf{MSSM})}) - \mathsf{N}_{\mathsf{t\bar{t}}\;(\mathsf{SM})}}{\sqrt{\mathsf{N}_{\mathsf{t\bar{t}}\;(\mathsf{SM})} + (\Delta_{\mathsf{sys}} \cdot \mathsf{N}_{\mathsf{t\bar{t}}\;(\mathsf{SM})})^2}}$$

• Dabei wurde ein systematischer Fehler  $\Delta_{\rm sys} = 10\%$  angenommen



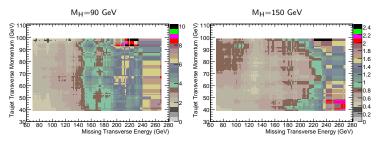


• Als Schnitt wurde ein LLH-Wert>6 gewählt

#### Schnittoptimierung - 2



- als Diskriminierungs-Variablen wurden jetzt  $E_T^{miss}$  und  $p_T^{\tau}$  gewählt
- die Signifikanz verbessert sich für grosses E<sub>T</sub><sup>miss</sup>
- Bemerkung: Signifikanzen für sehr hohe Schnitt-Werte nicht korrekt, da Gauss-Statistik zur Signifikanz-Berechnung benutzt wurde.

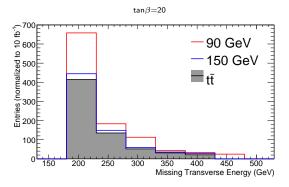


 $\bullet$  Als Schnitt wurde  ${\rm E_T^{miss}} > 180~{\rm GeV}$  und  ${\rm p_T^\tau} > 40~{\rm GeV}$  gewählt

#### Fehlende Energie



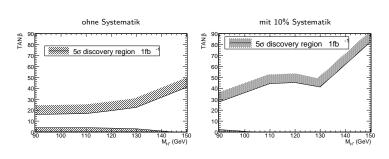
- ullet Nach allen Schnitten erkennt man für kleine Massen den Überschuss an Events mit großer fehlender Energie (hier normiert auf 10 fb $^{-1}$ )
- Für große Massen ist dieser viel geringer
- Herausforderung: Abschätzung des tt -Backgrounds aus Daten



Fehlende Energie (Signal+Untergrund) nach allen Schnitten

## Entdeckungspotential für 1 fb $^{-1}$





#### Zusammenfassung und Ausblick



- Geladene Higgs-Bosonen können in diesem Kanal über einen weiten tanβ-Bereich nachgewiesen werden
- $\bullet$  Als grösste Herausforderung bleibt die Abschätzung des  $t\bar{t}$  -Untergrunds aus Daten
- Um eine verlässlichere Statistik zu erhalten, muss die Studie mit der schnellen Simulation wiederholt werden.
- Untersuchung von Pile-Up Effekten auf die Analyse