ALPGEN and BSM

F. Piccinini

INFN Pavia

MC4BSM, Cern, 10-11/03/2008

JHEP 07 (2003) 001

the ALPGEN team: M.L. Mangano, ,M Moretti, F. P., R. Pittau, A.D. Polosa and M. Treccani

F. Piccinini (INFN Pavia)

ALPGEN and BSM

CERN, 10/03/2008 1 / 19

< ロ > < 同 > < 回 > < 回 >

- ALPGEN as a tool for SM backgrounds
- General strategy for BSM processes in ALPGEN
- two examples of external processes
 - Heavy neutrino production
 - AlpOSET

< A >

- ALPGEN is a LO matrix element event generator interfaced to Pythia and Herwig.
- At present, processes with up to 8 final state partons can be simulated with ALPGEN
- many BSM signatures involve complex final state topologies
- the efficiency in handling multi-parton matrix elements makes of ALPGEN an ideal tool for the simulation of complicated SM background processes to New Physics Models

< 口 > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >

R. Contino, C. Grojean, M. Moretti, F.P. and R. Rattazzi, work in progress

For $m_H \ge 150$ GeV an interesting signature is 3l + 4 jets + missing p_T Among the backgrounds we have:

- multi-boson + jets production (4W + 2j, ...)
- $t\bar{t}WW$
- $t\bar{t}W$ + jets
- $(Z^*/\gamma^* \rightarrow l^+l^-)W + 4$ jets

All these final states can be simulated with complete LO matrix elements in ALPGEN

Spin correlations are fully accounted for in top quark and vector boson decays whenever narrow width approximation is assumed

General strategy for BSM with ALPGEN

- modifications to the SM couplings (e.g. anomalous couplings of gauge bosons, heavy quarks) can be implemented directly without changing the general structure of the code
- the same happens for new heavy gauge bosons (Z', implemented in the next code release, W')
- more work would be needed for the implementation of more complex SM extensions implying richer particle spectra (e.g. SUSY)
 - the New Lagrangian could be implemented in the ALPHA package, which allows the numerical evaluation of scattering amplitudes in ALPGEN
 - alternatively, if you have your own matrix elements for new processes, they can be fitted into the ALPGEN generation structure, bypassing the internal procedure for matrix element calculation (next code release v2.2 will contain this flexibility)

Heavy neutrino signals at LHC with ALPGEN

R. Pittau, F. del Aguila and J. A. Aguilar-Saavedra

The Monte Carlo program HvyN allows to study heavy neutrino production processes at hadron colliders.

It can be downloaded from

http://www.to.infn.it/ pittau/HVYN.tar.gz or http://mlm.home.cern.ch/mlm/alpgen/

and it is based on the **ALPGEN** package from which inherits the main features and the interface facilities

The code allows to study the following six processes, where an heavy Neutrino N (of Dirac or Majorana nature) is produced in association with a charged lepton or a neutrino

$$\begin{array}{ll} (1) & p \stackrel{(-)}{p} \to \ell_1 N \to \ell_1 \, \ell_2 \, W \to \ell_1 \, \ell_2 \, f \, \bar{f}' \\ (2) & p \stackrel{(-)}{p} \to \ell_1 N \to \ell_1 \, \nu_{\ell_2} \, Z \to \ell_1 \, \nu_{\ell_2} \, f \, \bar{f} \\ (3) & p \stackrel{(-)}{p} \to \ell_1 N \to \ell_1 \, \nu_{\ell_2} \, H \to \ell_1 \, \nu_{\ell_2} \, f \, \bar{f} \\ (4) & p \stackrel{(-)}{p} \to \nu_{\ell_1} N \to \nu_{\ell_1} \, \ell_2 \, W \to \nu_{\ell_1} \, \ell_2 \, f \, \bar{f}' \\ (5) & p \stackrel{(-)}{p} \to \nu_{\ell_1} N \to \nu_{\ell_1} \, \nu_{\ell_2} \, Z \to \nu_{\ell_1} \, \nu_{\ell_2} \, f \, \bar{f} \\ (6) & p \stackrel{(-)}{p} \to \nu_{\ell_1} N \to \nu_{\ell_1} \, \nu_{\ell_2} \, H \to \nu_{\ell_1} \, \nu_{\ell_2} \, f \, \bar{f} \end{array}$$

The full $2 \rightarrow 4$ matrix element for the complete decay chain is implemented, so that spin correlations and finite width effects are correctly taken into account.

프 > + 프 >

F. Piccinini (INFN Pavia)

AlpOSET (M. Treccani)

Setup inside ALPGEN framework which allows generation and successive decay of On Shell particles with pure phase space contribution, neglecting Matrix Elements.

according to the ideas developed in N. Arkani-Hamed et al., arXiv:hep-ph/0703088

- Partonic Process with different initial states
- Pure phase space generation with threshold correction
- Mass, electric charge, color and spin (up to now, harmless)
- Decay chains with arbitrary Branching Ratios and arbitrary steps
- Up to 3 decay products for each decay step
- Interfaced with PYTHIA

 $\Rightarrow f(X) = 1 - \frac{1}{X}$ $X \equiv \frac{\hat{s}}{s_0}$

Input example of a toy model

1 test run 0 10000 4 90000 ih2 -1 newhardpr q q~ pl pl~ new1m 450 new1p 082 new2m 124 new2p 012 new3m 130 new3p 312 newldl b b~ p2 new1d2 u_u~ p2 new1d3 t b~ p3~ new1b1 0.25 new1b2 0.01 new1b3 0.74 new3d1 el~ ne~ p2 new3d2 u d~ p2 new3b1 0.12 new3b2 0.88 ilhe 1 newME 0



イロト イヨト イヨト イヨト



F. Piccinini (INFN Pavia)

ALPGEN and BSM

CERN, 10/03/2008 10 / 19

LHC, $gg \rightarrow t \, \bar{t} \, H$

× ME contribution
 ◇ AlpOSET
 □ AlpOSET
 threshold corr.







F. Piccinini (INFN Pavia)

ALPGEN and BSM

CERN, 10/03/2008 11 / 19

LHC, $gg \rightarrow t \, \bar{t} \, H$, Hadron Level



F. Piccinini (INFN Pavia)

ALPGEN and BSM

A B b A B b

LHC, $gg \to t \bar{t}$ $m_{top} = 992 \text{ GeV}$



F. Piccinini (INFN Pavia)

ALPGEN and BSM

- ALPGEN is an ideal tool for SM background simulation to complicated final states arising in BSM scenarios
- next release will be flexible for the introduction of external BSM processes
- at present we have few working examples
 - top with generic t W b couplings (already in v2.1x release)
 - Z'
 - Heavy neutrino production
 - AlpOSET

3 + 4 = +

BACKUP SLIDES

F. Piccinini (INFN Pavia)

ALPGEN and BSM

CERN, 10/03/2008 15 / 19

э

イロン イ理 とく ヨン イヨン

$$\begin{array}{rccc} q\bar{q}' & \to & W^{\star} \to \ell_1 N \\ q\bar{q} & \to & Z^{\star} & \to \nu_{\ell_1} N \end{array}$$

followed by the full decay chain. The appropriate Lagrangian is

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_W &= -\frac{g}{\sqrt{2}} \left(\bar{\ell} \gamma^{\mu} V_{\ell N} P_L N \ W_{\mu} + \bar{N} \gamma^{\mu} V_{\ell N}^* P_L \ell \ W_{\mu}^{\dagger} \right) \\ \mathcal{L}_Z &= -\frac{g}{2c_W} \left(\bar{\nu}_{\ell} \gamma^{\mu} V_{\ell N} P_L N + \bar{N} \gamma^{\mu} V_{\ell N}^* P_L \nu_{\ell} \right) Z_{\mu} \\ \mathcal{L}_H &= -\frac{g m_N}{2M_W} \left(\bar{\nu}_{\ell} V_{\ell N} P_R N + \bar{N} V_{\ell N}^* P_L \nu_{\ell} \right) H \end{aligned}$$

F. Piccinini (INFN Pavia)

CERN, 10/03/2008 16 / 19

H N

- 4

Besides the usual ALPGEN's input values, the user should input the heavy neutrino mass (mn) and the absolute value squared of the three couplings $V_{\ell N}$ (v21, v22 and v23), together with the minimum p_t (ptlmin) and the maximum value of $|\eta|$ (etalmax) of the charged leptons *not* coming from a decaying W, Z or HFurthermore the variable ima should be given the value 0(1) in case of Dirac(Majorana) heavy neutrinos In addition, the variable ilnv should be set to 0(1) if a lepton number conserving(violating) process is considered (this is only relevant for process (1))

We introduce the following cuts to reproduce roughly the acceptance of the detector and give approximately the "effective" size of the observable signal:

LHC:
$$p_T^{\mu} \ge 10 \text{ GeV}, \quad |\eta^{\mu}| \le 2.5, \quad \Delta R_{\mu j} \ge 0.4,$$

 $p_T^{j} \ge 10 \text{ GeV}, \quad |\eta^{j}| \le 2.5,$
Tevatron: $p_T^{\mu} \ge 10 \text{ GeV}, \quad |\eta^{\mu}| \le 2, \quad \Delta R_{\mu j} \ge 0.4,$
 $p_T^{j} \ge 10 \text{ GeV}, \quad |\eta^{j}| \le 2.5,$
(1)

< 口 > < 同 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < 回 > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ > < □ >



Cross sections for heavy neutrino production at LHC (left) and Tevatron (right), as a function of the heavy neutrino mass, for $|V_{\mu N}| = 0.098$ and $|V_{eN}| = |V_{\tau N}| = 0$. The solid lines correspond to total μN cross section, the dashed lines include the decay to like-sign muons and the dotted lines are the same but including the kinematical cuts in Eq. (1).