Misura Dello Spin del Neutralino ad LHC/ATLAS

<u>M. Biglietti</u>, I. Borjanovic, G. Carlino, F. Conventi, E. Gorini, A. Migliaccio, E. Musto, M. Primavera, S. Spagnolo, A. Ventura Università e INFN, Lecce / Napoli

Spin del neutralino

- Uno dei primi obiettivi di LHC è quello di mettere in luce deviazioni dal Modello Standard attraverso lo studio di quantità inclusive
 - Una prima discriminazione dei modelli in gioco permetteràdi stabilire le strategie di ricerca successive
- Nell'ipotesi che la SUSY venga scoperta è necessario caratterizzarla: misure di masse, spin.
- La cascata di decadimento dello squark left-handed rappresenta un buon canale per misurare lo spin del neutralino
- Il secondo neutralino ha spin $\frac{1}{2} \rightarrow$ anisotropia della distribuzione angolare dei prodotti di decadimento
 - 🔸 🛛 non misurabile direttamente ma ...
- Asimmetria di carica :

$$A = \frac{s^{+} - s^{-}}{s^{+} + s^{-}} \qquad S^{\pm} = \frac{d\sigma}{d(m_{l^{\pm}q})}$$





Difficoltà Sperimentali

1600

1400

1200

1000

800

600

L'asimmetria di carica è diluita poichè

- 1. In generale non è possibile distinguere sperimentalmente tra il leptone *near* e *far*
 - si sommano le masse invarianti m(ql^{far}) e m(ql^{near})
 - m(ql^{far}) possiede un'asimmetria di carica (minore)
- 2. La cascata di decadimento C-coniugata (dall'anti-squark left-handed) porta ad un'asimmetria di carica uguale ed opposta
 - Ad LHC i processi di produzione

$$qg \rightarrow \tilde{q} \ \tilde{g} \quad \bar{q}g \rightarrow \bar{\tilde{q}} \ \tilde{g}$$

+producono un numero maggiore di squark⁴⁰⁰ che anti-squarks per cui l'asimmetria non si ancella esattamente



Campioni di Dati Analizzati

Segnale (HERWIG 6.505 + ISAWIG, ISAJET 7.69/7.64)

Point SU1 - stau coannihilation point $m_0 = 70 \text{ GeV}$, $m_{1/2} = 350 \text{ GeV}$, $A_0 = 0 \text{ GeV}$ $\tan(\beta) = 10$, $\operatorname{sign}(\mu) = +$ $\sigma_{LO} = 7.8 \text{ pb}$ (campione analizzato corrispondente a 100 fb⁻¹)

 <u>Point SU3</u> - bulk region point m₀ = 100 GeV , m_{1/2} = 300 GeV , A₀ = -300 GeV tan(β) = 6 , sign(μ) = + σ_{LO} = 19.3 pb (campione analizzato corrispondente a 30 fb⁻¹)

- SM Background (ALPGEN 2.0.5)
 - + $t\bar{t}(W \rightarrow |v|v, W \rightarrow |vqq) + N jets$
 - 🔸 W + N jets
 - * Z + N jets

Studio fatto utilizzando la simulazione veloce di ATLAS (ATLFAST) con i dati prodotti centralmente dalla collaborazione ATLAS + una produzione dedicata fatta con il Tier2 di Napoli

SU1 : stau - Coannihilation Point

- σ_{LO} = 7.8 pb, il canale considerato rappresenta l' 1.6%
- Rapporto squarks/anti-squarks ~3.5
- Il $\tilde{\chi}^0_2$ è piu' pesante degli sleptoni left-handed e right-handed





-2 endpoint cinematici nello spettro di massa invariante m(I^+I^-)

•Le proprietà cinematiche della catena di decadimento permettono di distinguere tra leptone "near" e "far" ⁵

SU3 : Bulk Point

- σ_{LO} = 19.3 pb, il canale considerato rappresenta il 3.8%
- Rapporto squarks/anti-squarks ~3
- Il $\tilde{\chi}^{0}_{2}$ è piu' leggero dello sleptone left-handed



Le maggiore sezione d'urto ed il maggiore branching ratio del segnale rendono questo punto piu' significativo per la misura dell'asimmetria ⁶

Endpoint Cinematici

Le tre particelle rivelabili danno luogo a endpoint cinematici :

$$\stackrel{\bullet}{M(l^+l^-)}_{M_{l^+l^-}} = \left[\frac{(M_{\tilde{\chi_2^0}}^2 - M_{l_{\tilde{L},R}}^2)(M_{l_{\tilde{L},R}}^2 - M_{\tilde{\chi_1^0}}^2)}{M_{l_{\tilde{L},R}}^2} \right]^{1/2}$$

m(ql+l-) < 614 GeV (SU1), 503 GeV (SU3)

$$M_{l^{+}l^{-}q}^{max} = \left[\frac{(M_{\tilde{q}_{L}}^{2} - M_{\tilde{\chi}_{2}^{0}}^{2})(M_{\tilde{\chi}_{2}^{0}}^{2} - M_{\tilde{\chi}_{1}^{0}}^{2})}{M_{\tilde{\chi}_{2}^{0}}^{2}}\right]^{1/2}$$

389 GeV (SU3)

m(ql^{near}) < 181 GeV (SU1, left), 583 GeV (SU1, right), 4

$$M_{ql^{near}}^{max} = \left[\frac{(M_{\tilde{q}_L}^2 - M_{\tilde{\chi}_2^0}^2)(M_{\tilde{\chi}_2^0}^2 - M_{\tilde{l}_{L,R}}^2)}{M_{\tilde{\chi}_2^0}^2}\right]^{1/2}$$

 $M_{qlfar}^{max} = \left[\frac{(M_{\tilde{q}_L}^2 - M_{\tilde{\chi}_2^0}^2)(M_{\tilde{l}_{L,R}}^2 - M_{\tilde{\chi}_1^0}^2)}{M_{\tilde{\imath}}^2}\right]^{1/2}$

$$M_{ql^{near}}^{max} = \begin{bmatrix} \frac{nL}{\chi_2} & \chi_2 & \chi_2 & \chi_{L,R} \\ & M_{\tilde{\chi}_2^0}^2 \end{bmatrix}$$

$$I_{qlnear}^{n} = \begin{bmatrix} & & & \\ & & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & \\ & & & & \\ & & &$$

m(ql^{far}) < 329 GeV (SU1, left), 606 GeV (SU1, right),

$$\sum_{near\ near\ near\ } = \left[\frac{(M_{\tilde{q}_L}^2 - M_{\tilde{\chi}_2^0}^2)(M_{\tilde{\chi}_2^0}^2 - M_{\tilde{l}_{L,R}}^2)}{M_{\tilde{\chi}_2^0}^2} \right]^{1/2}$$



 \widetilde{q}_L



 q_L

R/L

 $l^{-}_{R/L}$

7

Asimmetrie di Carica (Verità MC)

SU3

contributo di entrambi i leptoni *near* e *far*



asimmetria dal leptone far poco evidente Rapporto L/R ~2 bkg da Z→II correlato nella catena right

il contributo piu' significativo è dato dal decadimento con lo sleptone *left*, considerando il leptone *near*



Background

Sia da SUSY che da MS

presenza di jet adronici + 2 leptoni SFOS (Same Flavour Opposite Sign)

Classificazione

- ★ fondo riducibile → SFOS non correlati
 - possono essere valutati nelle distribuzioni di massa invarianti attraverso lo studio di eventi con 2 leptoni OFOS (Opposite Flavour Opposite Sign)

+ il background puo' essere ridotto applicando la sottrazione statistica SFOS-OFOS $\mu^+\mu^- + e^+e^- - \mu^\pm e^\mp$

 secondo neutralino prodotto da accoppiamenti non chirali (f, b, g gaugini pesanti)

Selezione degli Eventi (I)





Selezione di eventi con 2 leptoni OFOS isolati



Masse Invarianti Ricostruite



La misura degli endpoint cinematici permette l'utilizzo di ulteriori tagli di selezione

•m(ll) < 100 GeV •m(jll) < 615 GeV *(SU1)* < 500 GeV *(SU3)*

Per SU1 •m(II) < 57 GeV → sleptone left •57 GeV <m(II) < 100 GeV → sleptone right

Efficienze e S/B

	Efficienza	S/B	Efficienza	S/B
	(SU1)	(SU1)	(SU3)	(SU3)
Segnale	17%		20%	
SUSY bkg	0.94%	0.33	0.75%	1
tt+jets	2.69 ·10 ⁻⁴	0.18	3.14 ·10 ⁻⁴	0.9
W+jets	1.4 ·10 ⁻⁵	~16	0.4 .10-5	~300
Z+jets	1.1 ·10 ⁻⁵	~12	0.9 ·10 ⁻⁵	~100

- Contributo alto dal fondo di SUSY
- tt + 2 o piu' partoni rappresenta il fondo di MS dominante
- La sottrazione SFOS-OFOS permette di ridurre il fondo di SUSY di un fattore ~2 e il contributo al fondo dal MS diventa compatibile con zero

Asimmetrie di carica (I)

- Con gli eventi selezionati sono state formate le masse invarianti m(jl⁺) e m(jl⁻)
 - ricostruita sommando le distribuzioni ottenute con i 2 jet con momento trasverso maggiore evento per evento
- La somma delle distribuzioni delle masse formate con il jet "high" e "low" ha l'effetto di aggiungere combinatori non correlati siccome in ogni evento (almeno) uno dei due jet è mal selezionato
 - Uno studio dedicato (vedi dopo) mostra che questo effetto non contribuisce significativamente a diluire l'asimmetria di carica



Asimmetrie di carica (II)



- 2 metodi statistici utilizzati per determinare la compatibiltà delle asimmetria di carica con l'ipotesi di asimmetria zero
 - confronto con una funzione costante = $0 \rightarrow CL\chi^2$
 - Metodo del Run-Test che confronta il numero di "run" (coppie di punti adiacenti di segno opposto) con il numero di bins → CL_{RT}
- I due metodi sono indipendenti e possono essere combinati \rightarrow Cl_{comb}
- SU1 : con 100 fb⁻¹ si ha che la distribuzione osservata è compatibile con l'ipotesi di asimmetria nulla con CL<1%</p>
- SU3: 30 fb⁻¹ sono sufficienti a rigettare l'ipotesi di asimmetria nulla

Effetti del Fondo sull'Asimmetria m(jl±)

Fondo SUSY e MS SFOS

 Non essendo del tutto soppressa la componente SFOS nella selezione finale, se ne deve valutare l'impatto sulla misura dell'asimmetria di carica.

Fondo SUSY e MS OFOS

 Si deve controllare che la sottrazione SFOS-OFOS non introduca un bias nella misura, ovvero che l'asimmetria di carica dei leptoni OFOS sia nulla

Selezione del jet sbagliato in m(jl[±])

Effetto dei leptoni da jet adronici

- valutato conservativamente simulando un effetto fino a tre volte piu' grande di quello ottenuto da ATLFAST.
- L'osservabilità dell'asimmetria non ne è risultata significativamente peggiorata

Studio del Background SUSY

- Il fondo da eventi SUSY non è trascurabile
 - S/B = 0.33 per
 SU1 e S/B = 1
 per SU3
- E' necessario lo studio della componente SFOS nel fondo di SUSY





La sottrazione della componente OFOS potrebbe alterare la misura dell'asimmetria per cui è necessario controllare che il contributo sia "flat"



Effetto del Background di MS

- L'asimmetria di carica è stata studiata sia per la componente SFOS che OFOS
 - Test effettuati in entrambi i range di masse considerati efficaci per la misura delle asimmetrie in SU1 e SU3



Effetto del Fondo Adronico

- Sia in SU1 che in SU3, gli eventi selezionati con un jet sbagliato (rispetto al quark di segnale) non forniscono effetti rilevanti all'asimmetria m(jl[±])
- La selezione dei due jet di maggiore impulso trasverso porta ad includere almeno 1 jet sbagliato nelle asimmetrie: questa scelta risulta essere un compromesso accettabile per avere un'alta efficienza di selezione del segnale senza deteriorare significativamente l'asimmetria



Conclusioni

- Se SUSY sarà scoperta ad LHC bisognerà misurare lo spin delle nuove particelle per provare che esse sono realmente le superparticelle predette dalla teoria
- Il metodo usato in questa analisi su due punti mSUGRA (SU1 e SU3) mostra che è possibile misurare l'asimmetria di carica m(ql[±]) legata allo spin del secondo neutralino
- L'asimmetria di carica è osservabile sperimentalmente con qualche fb⁻¹ (in SU3) o con almeno 100fb⁻¹ (in SU1).
- L'analisi deve essere ripetuta con simulazioni complete dell'esperimento ATLAS e per altri punti mSUGRA (in progress)
- Si stanno sviluppando nuove tecniche per rivelare le asimmetrie di carica e ridurre gli effetti del background



Sezioni d'urto di Produzione & BR

	C4 - 4: ::-1:	-(1-)	07		Stati iniziali	$\sigma(\mathbf{p}\mathbf{h})$	0%
SU1	Stati iniziali	$\sigma(\mathrm{pb})$	70	503	Stati mizian	o(pb)	70
	$\tilde{q}_R \tilde{g}$	1.757	22		$\widetilde{q}_R \widetilde{g}$	4.469	22.9
	$\tilde{q}_L \tilde{g}$	1.620	21		$\widetilde{q}_L \widetilde{g}$	4.426	22.7
	$\tilde{q}_L \tilde{q}_R$	0.885	11		$\tilde{q}_L \tilde{q}_R$	2.086	10.7
	$\tilde{q}_R \tilde{q}_R$	0.779	10		$\tilde{q}_R \tilde{q}_R$	1.833	9.4
	$\tilde{q}_L \tilde{q}_L$	0.665	8		$\widetilde{q}_L\widetilde{q}_L$	1.716	8.8
	$\tilde{g}\tilde{g}$	0.554	7		$\widetilde{g}\widetilde{g}$	1.540	7.9
	$\tilde{\chi}^0_2 \tilde{\chi}^{\pm}_1$	0.258	3.3		$\tilde{t}_1 \tilde{t}_1$	0.872	4.5
	$\widetilde{b}_1\widetilde{b}_1$	0.160	2		$\tilde{\chi}_2^0 \tilde{\chi}_1^{\pm}$	0.507	2.6
	$ ilde{\chi}^0_2 ilde{q}_L$	0.154	2		$\tilde{\chi}_{1}^{\pm}\tilde{\chi}_{1}^{\pm}$	0.279	1.4
	$\tilde{\chi}_1^{\pm}\tilde{\chi}_1^{\pm}$	0.140	1.8		11	0.230	1.2
	$\tilde{t}_1 \tilde{t}_1$	0.049	0.06		$\tilde{\chi}_{2}^{0}\tilde{q}_{L}$	0.195	1
	$ ilde{t}_2 ilde{t}_2$	0.038	0.05		$b_1 b_1$	0.156	0.8
	${ ilde b_2}{ ilde b_2}$	0.032	0.04		$b_2 b_2$	0.109	0.6
	$\widetilde{l}\widetilde{l}$	0.015	0.02		$t_2 t_2$	0.068	0.4

$$\begin{split} \mathbf{BR}(\tilde{q}_L \to \tilde{\chi}_2^0 q) &= 31.5\%; \quad \mathbf{BR}(\tilde{\chi}_2^0 \to \tilde{l}_L l) = 6\%; \quad \mathbf{BR}(\tilde{\chi}_2^0 \to \tilde{l}_R l) = 3\%; \quad \mathbf{BR}(\tilde{q}_L \to \tilde{\chi}_2^0 q) = 32\%; \quad \mathbf{BR}(\tilde{\chi}_2^0 \to \tilde{l}_R l) = 17.6\%; \\ \mathbf{BR}(\tilde{l}_{R,L} \to \tilde{\chi}_1^0 l) = 100\%. \quad \mathbf{BR}(\tilde{l}_R \to \tilde{\chi}_1^0 l) = 100\%. \end{split}$$

ATLAS Full Simulation

Effetti aggiuntivi vs simulazione veloce

- pileup, cavern background
- ricostruzione di elettroni/muoni soft
 - + critico per alcuni punti mSUGRA, es. SU1
- 🔸 leptoni fake, non isolati
- 🔶 accettanza e/μ
 - sottrazione SFOS-OFOS
- + Effetto realistico del Trigger





SUSY vs. Universal Extra Dimensions



Figure 12: Detector-level charge asymmetries with respect to the jet + lepton rescaled invariant mass, for the (a) UED and (b) SUSY mass spectra given above. Dashed: SUSY. Solid/red: UED.

Validità del metodo in mSUGRA

B. C. Allanach and F. Mahomoudi, hep-ph/0602198

Significanza "teorica"



Significanza della misura

 $S = \sqrt{ab}S$

• Scan in $m_0 - m_{1/2}$ ($A_0 = m_0$, $\tan\beta = 10$, $\mu > 0$)



Misura dello Spin dello Sleptone ad LHC

A.J. Barr, J. High Energy Phys. 02 (2006) 042

In alcuni punti dello spazio dei parametri mSUGRA il canale

$$\tilde{q}_L \to \tilde{\chi}_2^0 \ q_L \to \tilde{l}_R^{\pm} \ l^{\mp} \ q_L$$

- è cinematicamente proibito o ha piccolo branching ratio
- Per misurare lo spin dello sleptone si puo' analizzare il canale

$$q\bar{q} \to Z^0/\gamma \to \tilde{\ell}^+ \tilde{\ell}^- \to \tilde{\chi}_1^0 \ell^+ \ \tilde{\chi}_1^0 \ell^-$$

$$\cos\theta_{ll}^* \equiv \cos\left(2\tan^{-1}\exp(\Delta\eta_{\ell^+\ell^-}/2)\right)$$

