Dipendenza dal flavour delle distribuzioni TMD non polarizzate

Andrea Signori Università di Pavia





Estrazione della dipendenza dal flavour delle distribuzioni partoniche dipendenti dal momento trasverso (TMDs) da produzione di adroni semi-inclusiva all'esperimento COMPASS

Quark Parton Model



Che cosa sono le

transverse-momentum-dependent distributions

(TMDs)?

Distribuzioni partoniche (PDFs) collineari



PDFs: struttura **monodimensionale** del protone nello spazio degli impulsi

$$f_1^a(x)$$

Densità di probabilità di trovare un partone con flavour a all'interno del protone

10/23/12

Andrea Signori - Università di Pavia

TMD PDFs



TMD PDFs: analisi della struttura **3-dimensionale** del protone
nello spazio degli impulsi

 $f_1^a(x, p_T^2)$

"Transverse-momentum distributions in a diquark spectator model" <u>PhysRevD.78.074010</u>

A cosa servono le TMDs ?

A cosa servono le TMDs ?

• Tomografia 3-dim degli adroni

A cosa servono le TMDs ?

• Tomografia 3-dim degli adroni

 Strumento fondamentale per la fisica delle alte energie in generale





 Alla scala della massa del protone la QCD non è attualmente calcolabile sulla base di metodi perturbativi



 Alla scala della massa del protone la QCD non è attualmente calcolabile sulla base di metodi perturbativi

$$\alpha_S(1 \text{ GeV}) \sim 0.35$$

• Scegliamo di estrarre informazioni dai dati sperimentali con procedure di fit



Analisi di scattering profondamente anelastico semi-inclusivo (SIDIS) di muoni non polarizzati su nucleoni non polarizzati all'esperimento COMPASS



Analisi di scattering profondamente anelastico semi-inclusivo (SIDIS) di muoni non polarizzati su nucleoni non polarizzati all'esperimento COMPASS



Semi-inclusive Deep Inelastic Scattering







Approssimazioni utilizzate

1. One-photon exchange

Approssimazioni utilizzate

- 1. One-photon exchange
- 2. Small transverse momenta

 $P_{h\perp}^2 \ll Q^2$ $p_T^2 \ll Q^2$

Approssimazioni utilizzate

- 1. One-photon exchange
- 2. Small transverse momenta
- 3. Leading-twist (LT): trascurare potenze di

 $\mathcal{P}_{h\perp} \ll Q^{-}$ $p_T^2 \ll Q^2$

 \underline{M}

Approssimazioni utilizzate

- 1. One-photon exchange
- 2. Small transverse momenta
- 3. Leading-twist (LT): trascurare potenze di
- 4. Leading-order (LO): ordine zero in α_S^2



 \underline{M}

 \bigcap

Approssimazioni utilizzate

- 1. One-photon exchange
- 2. Small transverse momenta
- 3. Leading-twist (LT): trascurare potenze di
- 4. Leading-order (LO): ordine zero in α_S^2

$\begin{array}{c} P_{h\perp}^2 \ll Q^2 \\ p_T^2 \ll Q^2 \end{array}$

Cross-section:

$$\frac{d^{(4)}\sigma}{dx \ dz \ dQ^2 \ dP_{h\perp}^2} = \frac{\pi\alpha^2}{xQ^4} \left[1 + \left(1 - \frac{Q^2}{xs}\right) \right] F_{UU,T}(x, z, Q^2; P_{h\perp}^2)$$

Unpolarized structure function

 $\frac{M}{Q}$

F_{UU,T} e momenti trasversi

$$F_{UU,T}(x, z, Q^2; P_{h\perp}^2) = x \sum_a f_1^a(x, Q^2, p_T^2) \otimes D_1^a(z, Q^2, K_T^2)$$

F_{UU,T} e momenti trasversi

$$F_{UU,T}(x, z, Q^2; P_{h\perp}^2) = x \sum_a f_1^a(x, Q^2, p_T^2) \otimes D_1^a(z, Q^2, K_T^2)$$

Dalla espressione della convoluzione si ricava la relazione tra i momenti trasversi

$$\langle P_{h\perp}^2 \rangle = z^2 \langle p_T^2 \rangle + \langle K_T^2 \rangle$$

1)

F_{UU,T} e momenti trasversi

$$F_{UU,T}(x, z, Q^2; P_{h\perp}^2) = x \sum_a f_1^a(x, Q^2, p_T^2) \otimes D_1^a(z, Q^2, K_T^2)$$

1) Dalla espressione della convoluzione si ricava la relazione tra i momenti trasversi

$$\langle P_{h\perp}^2 \rangle = z^2 \langle p_T^2 \rangle + \langle K_T^2 \rangle$$

Ma come parametrizzare la parte TMD di queste funzioni?

Parametrizzazione gaussiana

$$f_1^a(x, Q^2, p_T^2) = f_1^a(x, Q^2) \cdot \frac{1}{\pi \langle p_T^2 \rangle} \exp\left\{-\frac{p_T^2}{\langle p_T^2 \rangle}\right\}$$

Parti TMD indipendenti dal flavour

$$D_1^a(z, Q^2, K_T^2) = D_1^a(z, Q^2) \cdot \frac{1}{\pi \langle K_T^2 \rangle} \exp\left\{-\frac{K_T^2}{\langle K_T^2 \rangle}\right\}$$

Parametrizzazione gaussiana

$$f_1^a(x, Q^2, p_T^2) = f_1^a(x, Q^2) \cdot \frac{1}{\pi \langle p_T^2 \rangle} \exp\left\{-\frac{p_T^2}{\langle p_T^2 \rangle}\right\}$$

Parti TMD indipendenti dal flavour

$$D_1^a(z,Q^2,K_T^2) = D_1^a(z,Q^2) \cdot \frac{1}{\pi \langle K_T^2 \rangle} \exp\left\{-\frac{K_T^2}{\langle K_T^2 \rangle}\right\}$$

NB: non c'è vera fattorizzazione tra parte collineare e parte TMD:

 $\langle p_T^2 \rangle = \langle p_T^2 \rangle(x, Q^2)$ $\langle K_T^2 \rangle = \langle K_T^2 \rangle(z, Q^2)$

• È un **buon modello** per fittare i dati con

$$P_{h\perp}^2 \ll Q^2$$

• È un **buon modello** per fittare i dati con

$$P_{h\perp}^2 \ll Q^2$$

• Ma ha un notevole deficit:

ASSENZA DELLA FLAVOUR DEPENDENCE

Ipotesi: flavour-dependence

Essendo le PDF collineari FORTEMENTE dipendenti dal flavour ci aspettiamo che le loro generalizzazioni 3-dim siano altrettanto.

Un'ipotesi euristica...

A cui vorremmo conferire



COMPASS DATA ANALYSIS

PROGETTO

Esplorazione della dipendenza dal flavour delle TMDs non polarizzate sfruttando gli ampli intervalli cinematici esplorati e l'elevata statistica collezionata da COMPASS



COMPASS: fit di dati preliminari



COMPASS: fit di dati preliminari



Best-fit parameters

184 bin cinematici

COMPASS: fit di dati preliminari



Il carattere gaussiano riflette la flavour independence nell'ipotesi gaussiana **Best-fit parameters**

184 bin cinematici

10/23/12

Andrea Signori - Università di Pavia
COMPASS: fit di dati preliminari

 $1 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$

Massa invariante al quadrato del fotone virtuale scambiato

Frazione di impulso collineare portato dal partone colpito

0.0045 < x < 0.12

 $0.05 < z^2 < 0.56$

Frazione dell'energia del fotone virtuale portata dall'adrone frammentato

COMPASS: fit di dati preliminari

$$1 < Q^2 < 10 \,\,\mathrm{GeV}^2$$

$$0.05 < z^2 < 0.56$$

Massa invariante al quadrato del fotone virtuale scambiato

Frazione di impulso collineare portato dal partone colpito

Frazione dell'energia del fotone virtuale portata dall'adrone frammentato

Bin	$\langle z^2 angle_{h^+}$	$\langle P_T^2 angle_{h^+}$	A_{h^+}	$\chi^2_{h^+}/\mathit{ndf}$	$\langle z^2 angle_{h^-}$	$\langle P_T^2 \rangle_{h^-}$	A_{h^-}	$\chi^2_{h^-}/{\it ndf}$
81	0.05	0.21 ± 0.003	12.77 ± 0.046	7.6	0.05	0.21 ± 0.004	11.52 ± 0.045	5.2
82	0.08	0.24 ± 0.004	8.35 ± 0.034	5.7	0.08	0.23 ± 0.004	7.39 ± 0.033	3.9
83	0.11	0.26 ± 0.005	5.63 ± 0.027	2.3	0.11	0.25 ± 0.005	4.93 ± 0.026	4.2
84	0.14	0.28 ± 0.006	4.00 ± 0.023	2.6	0.14	0.27 ± 0.006	3.39 ± 0.021	3.4
85	0.20	0.30 ± 0.005	2.50 ± 0.013	2.4	0.20	0.28 ± 0.005	2.08 ± 0.012	5.4
86	0.30	0.31 ± 0.007	1.43 ± 0.009	4.6	0.30	0.29 ± 0.007	1.20 ± 0.009	4.0
87	0.42	0.31 ± 0.008	0.88 ± 0.007	5.7	0.42	0.28 ± 0.009	0.77 ± 0.007	7.0
88	0.56	0.27 ± 0.010	0.65 ± 0.007	11.0	0.56	0.23 ± 0.010	0.60 ± 0.007	11.2

Table C.9: Fit results for $0.018 < x_{Bj} < 0.025$ and $1 < Q^2 < 1.5 (\text{GeV/c})^2$. All variables are defined in the text except $A_{h^{+,-}}$, the fitted Gaussian amplitude. Only statistical error were used for the fit, this explains the high χ^2 in the low z intervals were the statistical error is very small.

10/23/12

PROCEDIMENTO

Fit gaussiani flavour-independent delle molteplicità adroniche preliminari

PROCEDIMENTO

Fit gaussiani flavour-independent delle molteplicità adroniche preliminari

> Set di pseudo-dati sperimentali (molteplicità adroniche "random")

PROCEDIMENTO

Fit gaussiani flavour-independent delle molteplicità adroniche preliminari

Set di pseudo-dati sperimentali (molteplicità adroniche "random")

Fit flavour-dependent (non gaussiani) degli pseudo-dati

$$m_{h\pm}(P_{h\perp}^2;Y) = g_{C\pm}(P_{h\perp}^2;Y) + \mathcal{N}(0,\mathcal{E}_{\pm}(P_{h\perp}^2;Y))$$



Rumore gaussiano

con media nulla e deviazione standard

\mathcal{E}_{\pm}

calcolata mediante propagazione degli errori statistici sui parametri di best-fit di COMPASS

 \mathcal{A}_{\pm} , $\langle P_{h\perp}^2 \rangle_{\pm}$

Deviazione standard totale

$$\mathcal{E}_{\pm}(P_{h\perp}^2;Y) = \sqrt{[b \ \Delta g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2 + [\lambda \ g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2}$$

Deviazione standard totale

$$\mathcal{E}_{\pm}(P_{h\perp}^2;Y) = \sqrt{[b \ \Delta g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2 + [\lambda \ g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2}$$

componente statistica

Deviazione standard totale

$$\mathcal{E}_{\pm}(P_{h\perp}^2;Y) = \sqrt{[b \ \Delta g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2} + [\lambda \ g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2$$

componente statistica

Propagazione degli errori sui valori di best-fit per $\,{\cal A}_{\pm}\,$ e $\,\langle P^2_{h\perp}
angle_{\pm}\,$

$$\Delta g_{C_{\pm}} = \sqrt{\left(\frac{\partial g_{C_{\pm}}}{\partial \mathcal{A}_{\pm}}\right)^2 \left(\Delta \mathcal{A}_{\pm}\right)^2 + \left(\frac{\partial g_{C_{\pm}}}{\partial \langle P_{h\perp}^2 \rangle_{\pm}}\right)^2 \left(\Delta \langle P_{h\perp}^2 \rangle_{\pm}\right)^2}$$

Deviazione standard totale

$$\mathcal{E}_{\pm}(P_{h\perp}^2;Y) = \sqrt{[b \ \Delta g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2 + [\lambda \ g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^2;Y)]^2}$$

componente statistica componente sistematica

Propagazione degli errori sui valori di best-fit per $\,{\cal A}_{\pm}\,$ e $\,\langle P_{h\perp}^2
angle_{\pm}\,$

$$\Delta g_{C_{\pm}} = \sqrt{\left(\frac{\partial g_{C_{\pm}}}{\partial \mathcal{A}_{\pm}}\right)^2 \left(\Delta \mathcal{A}_{\pm}\right)^2 + \left(\frac{\partial g_{C_{\pm}}}{\partial \langle P_{h\perp}^2 \rangle_{\pm}}\right)^2 \left(\Delta \langle P_{h\perp}^2 \rangle_{\pm}\right)^2}$$

REPLICHE STATISTICHE

Il rumore gaussiano viene replicato M volte

• Per ottenere *M set di pseudo-dati*

REPLICHE STATISTICHE

Il rumore gaussiano viene replicato M volte

- Per ottenere *M set di pseudo-dati*
- Consente di ottenere distribuzioni per i valori di best-fit

REPLICHE STATISTICHE

Il rumore gaussiano viene replicato M volte

- Per ottenere *M set di pseudo-dati*
- Consente di ottenere distribuzioni per i valori di best-fit
- È virtualmente possibile valutare il comportamento dei valori di best-fit per varie repliche dell'esperimento

Minimizzazione del χ^2



Minimizzazione del χ^2



Andrea Signori - Università di Pavia

Minimizzazione del χ^2



Andrea Signori - Università di Pavia

FLAVOUR ANALYSIS

Molteplicità flavour-independent

$$m_{h\pm}(P_{h\perp}^2; x, z, Q^2) = \pi \frac{\sum_a [e_a^2 f_1^a(x, Q^2) D_1^{a \to \pi^{\pm}}(z, Q^2)]}{\sum_a e_a^2 f_1^a(x, Q^2)} \frac{e^{-\frac{P_{h\perp}^2}{z^2 \langle p_T^2 \rangle + \langle K_T^2 \rangle}}}{\pi (z^2 \langle p_T^2 \rangle + \langle K_T^2 \rangle)}$$

FLAVOUR ANALYSIS

Molteplicità flavour-independent

$$m_{h_{\pm}}(P_{h\perp}^2; x, z, Q^2) = \pi \frac{\sum_a [e_a^2 f_1^a(x, Q^2) D_1^{a \to \pi^{\pm}}(z, Q^2)]}{\sum_a e_a^2 f_1^a(x, Q^2)} \frac{e^{-\frac{P_{h\perp}^2}{z^2 \langle p_T^2 \rangle + \langle K_T^2 \rangle}}}{\pi (z^2 \langle p_T^2 \rangle + \langle K_T^2 \rangle)}$$

Generalizziamo questa espressione introducendo una gaussiana per ogni flavour

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle$$
, $\langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle$, $\langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle$

(idem per i processi di frammentazione)

Andrea Signori - Università di Pavia

Isospin symmetry and charge-conjugation

 Funzioni di frammentazione simmetriche per simultaneo scambio di quark up e down (isospin symmetry) e coniugazione di carica dell'adrone rilevato (charge-conjugation)

$$D_1^{u \to \pi^+} = D_1^{d \to \pi^-}$$
$$D_1^{u \to \pi^-} = D_1^{d \to \pi^+}$$

Isospin symmetry and charge-conjugation

- Distinguiamo i processi di frammentazione in:
- 1. Favored: $D_1^{u \to \pi^+} = D_1^{d \to \pi^-} \doteq D_1^{\text{fav}}$ $D_1^{\overline{u} \to \pi^-} = D_1^{\overline{d} \to \pi^+} \doteq D_1^{\text{fav}}$

$$D_1^{u \to \pi^-} = D_1^{d \to \pi^+} \doteq D_1^{\text{unf}} D_1^{\bar{u} \to \pi^+} = D_1^{\bar{d} \to \pi^-} \doteq D_1^{\text{unf}}$$

 $\pi^+(u\bar{d})$, $\pi^-(\bar{u}d)$

A seconda che Il partone Che frammenta sia un quark di valenza dell'adrone Rivelato o meno

$$\begin{split} m_{\pi^+}(x,z,Q^2,P_{h\perp}^2) &= \frac{\pi n}{\sum_a e_a^2 f_1^a(x,Q^2)} \cdot \\ & \cdot \left\{ e_a^2 f_1^{u_v}(x,Q^2) D_1^{fav}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + F}}}{\pi(z^2 u + F)} + \right. \\ & + e_a^2 f_1^{d_v}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 d + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{d_v}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{2^2 u + U}}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_a^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{unf}(x,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{$$

$$\begin{split} (x,z,Q^2,P_{h\perp}^2) &= \frac{\pi n}{\sum_a e_a^2 f_1^a(x,Q^2)} \cdot \\ & \cdot \left\{ e_u^2 f_1^{uv}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 u + U}}}{\pi(z^2 u + U)} + \right. \\ & + e_d^2 f_1^{dv}(x,Q^2) D_1^{fav}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 d + F}}}{\pi(z^2 d + F)} + \\ & + e_{st}^2 f_1^{stv}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 s + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_u^2 f_1^{u-uv}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 s + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_u^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{fav}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 s + U}}}{\pi(z^2 s + U)} + \\ & + e_u^2 f_1^{\bar{u}}(x,Q^2) D_1^{fav}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 s + F}}}{\pi(z^2 s + F)} + \end{split}$$

$$+ e_d^2 f_1^{d-d_v}(x,Q^2) D_1^{fav}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 s+F}}}{\pi(z^2 s+F)} + e_{\bar{d}}^2 f_1^{\bar{d}}(x,Q^2) D_1^{unf}(z,Q^2) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^2}{z^2 s+U}}}{\pi(z^2 s+U)} + e_{\bar{d}}^2 f_1^{\bar{d}}(x,Q^2) \frac{e^{-\frac{P_{h\perp}^2}{z^2 s+U}}}{\pi(z^2 s+U)} + e_{\bar{d}}^2 f_1^{\bar{d}}(x,Q^2)} + e_{\bar{d}}^2 f_1^{\bar{d}}(x,Q^2) \frac{e^{-\frac{P_{h\perp}^2}{z^2 s+U}}}{\pi(z^2 s+U)} + e_{\bar{d}}^2 f_1^{\bar{d}}(x,Q^2) \frac{e^{-\frac{P_{h\perp}^2}{z^2 s+U}}}{\pi(z^2 s+U)} + e_{\bar{d}}^2 f_1^{\bar{d}}(x,Q^2)}$$

$$+ e_{st}^{2} f_{1}^{st-st_{v}}(x,Q^{2}) D_{1}^{unf}(z,Q^{2}) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^{2}}{z^{2}s+U}}}{\pi(z^{2}s+U)} + e_{\overline{st}}^{2} f_{1}^{\overline{st}}(x,Q^{2}) D_{1}^{unf}(z,Q^{2}) \frac{e^{-\frac{-P_{h\perp}^{2}}{z^{2}s+U}}}{\pi(z^{2}s+U)} \bigg\} .$$
57

Andrea Signori - Università di Pavia

10/23/12

MOMENTI TRASVERSI E CINEMATICA

 $\lim_{x \to 0} \langle p_{T,a}^2 \rangle(x,Q^2) = 0$ $x \rightarrow 1$

 $\lim_{\substack{z \to 0 \\ z \to 1}} \langle K_{T,j}^2 \rangle(z,Q^2) = 0$

MOMENTI TRASVERSI E CINEMATICA

$$\lim_{\substack{x \to 0 \\ x \to 1}} \langle p_{T,a}^2 \rangle(x, Q^2) = 0$$

$$\lim_{\substack{z \to 0 \\ z \to 1}} \langle K_{T,j}^2 \rangle(z,Q^2) = 0$$

$$\langle p_{T,a}^2 \rangle(x,Q^2) \sim 1 + \ln \frac{Q^2}{Q_0^2}$$

TMD evolution

$$\langle K_{T,j}^2 \rangle(z,Q^2) \sim 1 + \ln \frac{Q^2}{Q_0^2}$$

MOMENTI TRASVERSI E CINEMATICA

$$\langle p_{T,a}^2 \rangle(x,Q^2) = N_a x^{\alpha_a} (1-x)^{\beta_a} \left[1 + \ln\left(\frac{Q^2}{Q_0^2}\right) \right]$$
Parametri di best-fit
$$Q_0^2 = 1 \text{ GeV}^2$$

$$\langle K_{T,j}^2 \rangle(z,Q^2) = N_j z^{\alpha_j} (1-z)^{\beta_j} \left[1 + \ln\left(\frac{Q^2}{Q_0^2}\right) \right]$$

Fit combinato su 84 bin cinematici forniti da COMPASS, per π^+ e $\pi^ 1.5 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$ 0.012 < x < 0.12 $0.08 < \langle z^2 \rangle < 0.56$

Fit combinato su 84 bin cinematici forniti da COMPASS, per π^+ e π^-

 $184 \rightarrow 84 \text{ bin}$
selection criterion
 $\chi^2/\text{dof }_{Raj} < 4$

 $1.5 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$ 0.012 < x < 0.12 $0.08 < \langle z^2 \rangle < 0.56$

Fit combinato su 84 bin cinematici forniti da COMPASS, per π^+ e π^-



 $1.5 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$ 0.012 < x < 0.12 $0.08 < \langle z^2 \rangle < 0.56$

Errore statistico: raddoppiato rispetto al valore calcolato da COMPASS

Fit combinato su 84 bin cinematici forniti da COMPASS, per $\pi^+ e \pi^-$

 $184 \rightarrow 84 \text{ bin}$
selection criterion
 $\chi^2/\text{dof }_{Raj} < 4$

 $1.5 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$ 0.012 < x < 0.12 $0.08 < \langle z^2 \rangle < 0.56$

Errore statistico: raddoppiato rispetto al valore calcolato da COMPASS Si introduce un errore sistematico pari al **10%** del valore della molteplicità

Fit combinato su 84 bin cinematici forniti da COMPASS, per $\pi^+ e \pi^-$

 $184 \rightarrow 84 \text{ bin}$
selection criterion
 $\chi^2/\text{dof }_{Raj} < 4$

 $1.5 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$ 0.012 < x < 0.12 $0.08 < \langle z^2 \rangle < 0.56$

Errore statistico: raddoppiato rispetto al valore calcolato da COMPASS

Si introduce un errore sistematico pari al 10% del valore della molteplicità

$$\mathcal{E}_{\pm}(P_{h\perp}^{2};Y) = \sqrt{[b]\Delta g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^{2};Y)]^{2} + [\lambda g_{C_{\pm}}(P_{h\perp}^{2};Y)]^{2}}$$

$$b = 2$$
$$\lambda = 0.1$$

RISULTATI





sea
$$\approx$$
 up > down

Comportamento globale in x e Q²

$$\begin{array}{l} 2.5 < Q^2 < 3.5 \ {\rm GeV}^2 \ , \ 0.04 < x < 0.07 \\ & \left< p_{T,{\rm up}}^2 \right> = 0.60 \pm 0.53 \ {\rm GeV}^2 \\ & \left< p_{T,{\rm down}}^2 \right> = 0.56 \pm 0.99 \\ & \left< p_{T,{\rm sea}}^2 \right> = 0.69 \pm 0.58 \end{array}$$



Andrea Signori - Università di Pavia



sea
$$\approx$$
 up > down

Comportamento globale in x e Q²




$$\langle K_{T,\text{fav}}^2 \rangle < \langle K_{T,\text{unf}}^2 \rangle$$
 for low z values
 $\langle K_{T,\text{fav}}^2 \rangle > \langle K_{T,\text{unf}}^2 \rangle$ for high z values

$\langle z^2 \rangle$	$\langle K_{T,fav}^2 \rangle \; [\text{GeV}^2]$	$\langle K_{T,unf}^2 \rangle \; [\text{GeV}^2]$
0.08	0.19 ± 0.08	0.21 ± 0.05
0.14	0.24 ± 0.07	0.23 ± 0.10
0.56	0.20 ± 0.15	0.14 ± 0.15

Table 4.7: Mean values and standard deviations for $\langle K_T^2 \rangle(z, Q^2)$ for different z values, with $3.5 < Q^2 < 6$.

10/23/12



$$\chi^2/dof < 5$$

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle \\ \langle K_{T,\mathrm{fav}}^2 \rangle \neq \langle K_{T,\mathrm{unf}}^2 \rangle$$



$$\chi^2/dof < 5$$

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle$$

 $\langle K_{T,\mathrm{fav}}^2 \rangle \neq \langle K_{T,\mathrm{unf}}^2 \rangle$



$$\chi^2/dof < 5$$

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle$$

 $\langle K_{T,\mathrm{fav}}^2 \rangle \neq \langle K_{T,\mathrm{unf}}^2 \rangle$



$$\chi^2/dof < 5$$

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle \neq \langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle$$

 $\langle K_{T,\mathrm{fav}}^2 \rangle \neq \langle K_{T,\mathrm{unf}}^2 \rangle$



Si fittano due set di *dati differenti* con la *stessa funzione*

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle = \langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle = \langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle$$

 $\langle K_{T,\mathrm{fav}}^2 \rangle = \langle K_{T,\mathrm{unf}}^2 \rangle$



Si fittano due set di *dati differenti* con la *stessa funzione*

$$\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle = \langle p_{T,\mathrm{down}}^2 \rangle = \langle p_{T,\mathrm{sea}}^2 \rangle$$

 $\langle K_{T,\mathrm{fav}}^2 \rangle = \langle K_{T,\mathrm{unf}}^2 \rangle$



$$sea = up = down$$
, fav = unf

$$3.5 < Q^2 < 6 \text{ GeV}^2$$
, $0.07 < x < 0.12$, $\langle z^2 \rangle = 0.11$

$$\langle p_T^2 \rangle = 0.76 \pm 0.15$$

Valori medi ed errori statistici

 $\langle K_T^2 \rangle = 0.16 \pm 0.03$

ALTRE ANALISI





"Transverse momentum dependence of semi-inclusive pion production." Physics Letters B 665 (2008) 20–25





"Transverse momentum dependence of semi-inclusive pion production." Physics Letters B 665 (2008) 20–25

 $1.5 < Q^2 < 10 \text{ GeV}^2$ 0.012 < x < 0.12 $0.08 < \langle z^2 \rangle < 0.56$ $P_{h\perp}^2 < 0.7 \text{ GeV}^2$





 $2 < Q^2 < 4 \text{ GeV}^2$ 0.2 < x < 0.50.3 < z < 1 $P_{h\perp}^2 < 0.2 \ {\rm GeV}^2$





"Transverse momentum dependence of semi-inclusive pion production." Physics Letters B 665 (2008) 20–25

 $\langle p_{T,\mathrm{up}}^2 \rangle = -0.01 \pm 0.04 \ \mathrm{GeV}^2$





"Transverse momentum dependence of semi-inclusive pion production." Physics Letters B 665 (2008) 20–25

$$\langle p_{T,up}^2 \rangle = -0.01 \pm 0.04 \text{ GeV}^2$$

 $\langle p_{T,down}^2 \rangle = 0.22 \pm 0.13 \text{ GeV}^2$





"Transverse momentum dependence of semi-inclusive pion production." Physics Letters B 665 (2008) 20–25

$$\langle p_{T,up}^2 \rangle = -0.01 \pm 0.04 \text{ GeV}^2$$
$$\langle p_{T,down}^2 \rangle = 0.22 \pm 0.13 \text{ GeV}^2$$

Incompatibili in una deviazione standard





QCD su reticolo

"Exploring quark transverse momentum distributions with lattice QCD." Phys.Rev. D83 (2011) 094507



QCD su reticolo

"Exploring quark transverse momentum distributions with lattice QCD." Phys.Rev. D83 (2011) 094507

1. Valori integrati su x



QCD su reticolo

"Exploring quark transverse momentum distributions with lattice QCD." Phys.Rev. D83 (2011) 094507

1. Valori integrati su x

2. La dipendenza dalla scala energetica Q² non è definita



QCD su reticolo

"Exploring quark transverse momentum distributions with lattice QCD." Phys.Rev. D83 (2011) 094507

 $\langle p_{T,up} \rangle = 0.394 \pm 0.004 \pm 0.027 \text{ GeV}$



QCD su reticolo

"Exploring quark transverse momentum distributions with lattice QCD." Phys.Rev. D83 (2011) 094507

$$\langle p_{T,up} \rangle = 0.394 \pm 0.004 \pm 0.027 \text{ GeV}$$

 $\langle p_{T,down} \rangle = 0.405 \pm 0.005 \pm 0.027 \text{ GeV}$



$$\langle p_{T,up} \rangle = 0.394 \pm 0.004 \pm 0.027 \text{ GeV}$$

 $\langle p_{T,down} \rangle = 0.405 \pm 0.005 \pm 0.027 \text{ GeV}$

Compatibili in una deviazione standard



I risultati della <mark>presente</mark> e delle <mark>precedenti</mark> analisi sono in **disaccordo**, ma... :

I risultati della presente e delle precedenti analisi sono in <mark>disaccordo</mark>, ma... :

1. Gli **intervalli cinematici** esplorati nell'analisi dei dati di COMPASS sono più ampi

I risultati della presente e delle precedenti analisi sono in <mark>disaccordo</mark>, ma... :

- 1. Gli **intervalli cinematici** esplorati nell'analisi dei dati di COMPASS sono più ampi
- 2. I risultati correnti hanno carattere statistico

I risultati della <mark>presente</mark> e delle <mark>precedenti</mark> analisi sono in **disaccordo**, ma... :

- 1. Gli **intervalli cinematici** esplorati nell'analisi dei dati di COMPASS sono più ampi
- 2. I risultati correnti hanno carattere statistico
- Per il momento il fit è basato sui fit gaussiani dei dati preliminari di COMPASS

• COMPASS : release finale dei dati (con PID ?)

• COMPASS : release finale dei dati (con PID ?)

- HERMES :
- 1. Particle identification system: sensibilità ai kaoni
- 2. Scattering su *deutone*: maggiore sensibilità al down

• COMPASS : release finale dei dati (con PID ?)

- HERMES :
- 1. Particle identification system: sensibilità ai kaoni
- 2. Scattering su *deutone*: maggiore sensibilità al down

• Jefferson Lab: dati con alta luminosità



$$Q^2 = xys$$

1.Jefferson Lab: $\sqrt{s} = 5 \text{ GeV}$: low $s \Longrightarrow \text{high } x$

$$Q^2 = xys$$

1.Jefferson Lab: $\sqrt{s} = 5 \text{ GeV}$: low $s \Longrightarrow \text{high } x$

2.HERMES: $\sqrt{s} = 7 \text{ GeV}$: medium $s \Longrightarrow$ medium x

$$Q^2 = xys$$

- **1.Jefferson Lab**: $\sqrt{s} = 5 \text{ GeV}$: low $s \Longrightarrow \text{high } x$
- 2.HERMES: $\sqrt{s} = 7 \text{ GeV}$: medium $s \Longrightarrow$ medium x3.COMPASS: $\sqrt{s} = 18 \text{ GeV}$: high $s \Longrightarrow \text{low } x$

$$Q^2 = xys$$

- **1.Jefferson Lab**: $\sqrt{s} = 5 \text{ GeV}$: low $s \Longrightarrow \text{high } x$
- **2.HERMES:** $\sqrt{s} = 7 \text{ GeV}$: medium $s \Longrightarrow$ medium x
- **3.COMPASS:** $\sqrt{s} = 18 \text{ GeV}$: high $s \Longrightarrow \text{low } x$

4. (future) EIC (Electron-Ion Collider): $\sqrt{s} = 20 - 150 \text{ GeV}$ very high $s \Longrightarrow$ very low x
PROGETTI FUTURI

$$Q^2 = xys$$

- **1.Jefferson Lab**: $\sqrt{s} = 5 \text{ GeV}$: low $s \Longrightarrow \text{high } x$
- **2.HERMES:** $\sqrt{s} = 7 \text{ GeV}$: medium $s \Longrightarrow$ medium x
- **3.COMPASS:** $\sqrt{s} = 18 \text{ GeV}$: high $s \Longrightarrow \text{low } x$

4. (future) EIC (Electron-Ion Collider): $\sqrt{s} = 20 - 150 \text{ GeV}$

Quark del mare e gluoni

Andrea Signori - Università di Pavia

very high $s \Longrightarrow$ very low x

 L'ipotesi gaussiana con flavour-dependence fitta meglio i dati dello stesso modello flavourindependent

- L'ipotesi gaussiana con flavour-dependence fitta meglio i dati dello stesso modello flavourindependent
- Il valore medio del momento quadratico medio del quark up è più grande di quello relativo al quark down

- L'ipotesi gaussiana con flavour-dependence fitta meglio i dati dello stesso modello flavourindependent
- Il valore medio del momento quadratico medio del quark up è più grande di quello relativo al quark down
- Introducendo la flavour-dependence la molteplicità adronica (ovvero la funzione di struttura non polarizzata) perde il carattere gaussiano

Backup slides

Short-FUTURE PLANS

- Implementare criterio che stabilisca un limite inferiore per i valori di $\langle p_T^2\rangle$, $\,\langle K_T^2\rangle$

• Previsione per il deuterio

 Inserire correttamente l'effetto delle equazioni di evoluzione TMD

JEFFERSON LAB

x_B	$\langle p$	$\left {{\rm GeV^2}} \right $	$\langle p_{T,down}^2 \rangle \; [\text{GeV}^2]$	$\langle p_{T,sea}^2 \rangle \; [\text{GeV}^2]$
0.018 - 0.02	25 1	1.09 ± 1.28	0.32 ± 1.04	1.46 ± 1.09
0.025 - 0.0)4 (0.94 ± 0.99	0.81 ± 1.59	1.21 ± 0.90
0.07 - 0.12	2 (0.45 ± 0.29	0.36 ± 0.50	0.40 ± 0.38
	$\langle z^2 \rangle$	$\langle K_{T,fav}^2 \rangle$ [Ge	eV^2] $\langle K^2_{T,unf} \rangle$ [Ge	eV^2]
	0.08	0.19 ± 0.0	0.21 ± 0.0	5
	0.14	0.24 ± 0.0	0.23 ± 0.1	0
	0.56	0.20 ± 0.1	5 0.14 ± 0.14	5

 $3.5 < Q^2 < 6 \text{ GeV}^2$



$$\begin{split} \langle p_{T,up}^2 \rangle &= -0.01 \pm 0.04 \ \mathrm{GeV^2} \\ \langle p_{T,down}^2 \rangle &= 0.22 \pm 0.13 \ \mathrm{GeV^2} \end{split}$$

$$\langle K_{T,fav}^2 \rangle = 0.23 \pm 0.04 \ \text{GeV}^2$$

$$\langle K_{T,unf}^2 \rangle = 0.19 \pm 0.04 \ \text{GeV}^2$$

Jefferson Lab

$$2 < Q^2 < 4 \text{ GeV}^2$$

 $0.2 < x < 0.5$
 $0.3 < z < 1$
 $P_{h\perp}^2 < 0.2 \text{ GeV}^2$

LATTICE QCD

x_B	$\langle p_{T,up}^2 \rangle \; [\text{GeV}^2]$	$\langle p_{T,down}^2 \rangle ~[{\rm GeV^2}]$	$\langle p_{T,sea}^2 \rangle$ [GeV ²]		
0.018 - 0.025	$5 1.09 \pm 1.28$	0.32 ± 1.04	1.46 ± 1.09		
0.025 - 0.04	0.94 ± 0.99	0.81 ± 1.59	1.21 ± 0.90		
0.07 - 0.12	0.45 ± 0.29	0.36 ± 0.50	0.40 ± 0.38		
$\langle z^2 \rangle \langle K_{T,fav}^2 \rangle \ [\text{GeV}^2] \langle K_{T,unf}^2 \rangle \ [\text{GeV}^2]$					
($0.08 0.19 \pm 0.0$	0.21 ± 0.0	5		
($0.14 0.24 \pm 0.0$	0.23 ± 0.1	0		
($0.56 0.20 \pm 0.1$	5 0.14 ± 0.1	5		

 $3.5 < Q^2 < 6 \text{ GeV}^2$



 $\langle p_{T,up} \rangle = 0.394 \pm 0.004 \pm 0.027 \text{ GeV}$ $\langle p_{T,down} \rangle = 0.405 \pm 0.005 \pm 0.027 \text{ GeV}$

QCD su reticolo

Teoria: TMDs in SIDIS

 $d^{(n)}\sigma \sim W^{\mu\nu}L_{\mu\nu}$

Tensore adronico



Funzione "soft" Che descrive il processo di adronizzazione

 $parton \rightarrow hadron$

Funzione "soft" che descrive La densità di presenza dei partoni nel nucleone $\mathrm{hadron}
ightarrow \mathrm{parton}$ Interpretazione attraverso il Parton model del tensore adronico



SIDIS at COMPASS

cinematica

- x : frazione di impulso collineare dell'adrone genitore trasportata dal partone
- \mathcal{Z} : frazione di energia del fotone virtuale portata dall'adrone frammentante
- Q^2 : massa invariante al quadrato del fotone virtuale scambiato

Flavour independent Gaussian ansatz

• pT resummation effects



Flavour independent Gaussian ansatz

• Orbital angular momentum effects

$$f_1(x, p_T^2) = |\psi_{s-\text{wave}}|^2 + |\psi_{p-\text{wave}}|^2 + \dots$$

At low
$$p_T^2$$
, $|\psi_{p-\text{wave}}|^2 \sim p_T^2$

Because of their non-vanishing value in the limit of zero transverse momentum Gaussian TMDs would agree only with s-wave functions

Flavour independent Gaussian ansatz

• Flavour dependence

