Transversale Spinphänomene und ausgewählte HERMES Ergebnisse



Physikalisches Institut II, FAU Erlangen-Nürnberg

Die Spinstruktur des Nukleons:

Zusammensetzung des Nukleonenspin s_z^N :

$$\frac{s_z^N}{\hbar} = \frac{1}{2} = J_q + J_g = \frac{1}{2}\Delta\Sigma + L_z^q + \Delta G + L_z^g$$

Beitrag der HERMES Kollaboration:





Die tiefinelastische Streuung (DIS):

DIS ist der fundamentale elektroschwache Prozeß, um die Struktur des Nukleons zu untersuchen (transversale Ortsauflösung $\sim \hbar/\sqrt{Q^2}$):



inklusive Messung: $lH \rightarrow l'X$ semi-inklusive Messung: $lH \rightarrow l'h_1 \dots h_n X$ exklusive Messung: $lH \rightarrow l'h_1 \dots h_n H'$

Polarisierte Streuexperimente:

• Experimente, in denen spin-polarisierte Leptonen an spin-polarisierten Hadronen streuen:



Helizitätserhaltung: Photon wechselwirkt nur mit Quarks mit entgegengesetztem Spin

• Bestimmung von Wirkungsquerschnittsasymmetrien:

$$A_{\parallel} = \frac{\sigma^{\overleftarrow{\leftarrow}} - \sigma^{\overrightarrow{\Rightarrow}}}{\sigma^{\overleftarrow{\leftarrow}} + \sigma^{\overrightarrow{\Rightarrow}}}$$

Das HERMES Experiment:



Das HERMES Experiment:



Das (longitudinal oder transversal) polarisierte Target:

- Polarisiertes Gas-Target (H,D,He) im Inneren des Speicherrings,
- Mehrfachstreuung und Verdünnung der Polarisation durch unpolarisiertes Trägermaterial unterbunden
- hoher Polarisationsgrad ($\langle P_z \rangle \approx 80\%$)



Das Vorwärtsspektrometer:



Das Vorwärtsspektrometer:



- große Impuls- und Winkelakzeptanz: $\theta_{hor.} \leq 175 \, \text{mrad}$, $40 \, \text{mrad} \leq \theta_{\text{vert.}} \leq 140 \, \text{mrad}$
- präzise Impulsbestimmung: $\Delta p/p = 0.7 1.3\%$
- und Winkelauflösung: $\Delta \theta \leqslant 0.6 \, \mathrm{mrad}$
- zuverlässige Unterscheidung von Leptonen und Hadronen

Der Helizitätsbeitrag der Quarks:



DPG Frühjahrstagung im Fachverband "Hadronen und Kerne", 12. März 2007 – p.8/40

Strukturfunktionen:







Extraktion der Spinstrukturfunktion:

• Messung von A_{\parallel} :

$$\begin{aligned} A_{\parallel} &= \frac{1}{P_{\text{Strahl}}P_{\text{Target}}} \frac{N^{\overleftarrow{\leftarrow}} - N^{\overrightarrow{\Rightarrow}}}{N^{\overleftarrow{\leftarrow}} + N^{\overrightarrow{\Rightarrow}}} \\ A_{1} &\simeq \frac{A_{\parallel}}{D}, \qquad D = \frac{P_{\gamma^{*}}}{P_{\text{Strahl}}} \end{aligned}$$

• Bestimmung von g_1 :

$$g_1 \simeq F_1 A_1$$

 $g_1^n = \frac{2g_1^d}{1 - \frac{3}{2}w_D} - g_1^p$

Phys. Rev. D 75 (2007) 012007 **Å** 1.2 HERMES (⟨Q²⟩< 1 GeV²)
 HERMES (⟨Q²⟩> 1 GeV²) **SMC** (low x - low Q^2) 0.8 ★ SMC ♦ E 143 0.6 ⊕ E 155 0.4 0.2 * * * * *** ** v, −0.9 0.8 0.7 0.6 0.5 0.4 0.3 0.2 0.1 0 -0.1 10 10 10 10 **X**¹

Die HERMES Messung von xg_1 :





Die HERMES Messung von xg_1 :



Bestimmung von $\Delta\Sigma$:

- HERMES: 0.352 ± 0.025 (aus Deuterondaten, $\overline{\text{MS}}$ -Schema, NNLO-Analyse)
- EMC (1988): 0.12 ± 0.14 (aus Protondaten)
- COMPASS: 0.33 ± 0.06 (aus Deuterondaten, NLO-QCD Fit)

Rückschlüsse auf Δu und Δd (im Valenzquarkbereich) durch Isospinsymmetrie:

- Δu^p (= Δd^n) dominiert und ist positiv.
- Δd^p (= Δu^n) ist signifikant kleiner und negativ.

Die Gluonpolarisation:



Die Gluonpolarisation:



- Untersuchung von Ereignissen einzelner Hadronen mit hohem Transveralimpuls
- Bestimmung der Konkurrenzereignisse mit PYTHIA Monte Carlo



 $\frac{G}{2}(x,\mu^2) = 0.071 \pm 0.034^{\text{(stat)}} \pm 0.010^{\text{(sys-exp)}} + 0.127_{-0.105}^{-0.127}$ (sys-models)

Transversale Spinphänomene:



(mit freundlicher Genehmigung von Alessandro Bacchetta (DESY-Theoriegruppe))

Die Transversity-Verteilung δq :

- vollständige Beschreibung von Impuls und Spin der Quarks im Inneren des Nukleons in Verbindung mit q(x) und $\Delta q(x)$ (im führendem Twist)
- experimentell unbestimmt
- Helizitätsumkehr: $N^{\Uparrow}q^{\downarrow} \rightarrow N^{\Downarrow}q^{\uparrow}$
- Wahrscheinlichkeitsinterpretation:



- \circ für nicht-relativistische Quarks: $\delta q(x) = \Delta q(x)$,
- aber Quarks im Inneren des Nukleons sind relativistisch
- keine Transversity-Verteilung der Gluonen im Nukleon

Messung der Transversity-Verteilung:

Chiralitätseigenschaften:

- Transversity-Verteilung mißt Helizitätsumkehr
- chiral ungerade Quarkverteilungsfunktion:



nicht meßbar in inklusiver DIS

- meßbar in Verbindung mit chiral-ungeraden Partner
- Messung bei HERMES: semi-inklusive Messung an einem transversal polarisierten Wasserstoff-Target (Deuterium-Target bei COMPASS)

Azimutale Einzel-Spin-Asymmetrien:

• Kinematik an einem transversal polarisierten Target:



- Azimutale Einzel-Spin-Asymmetrie (SSA):
 - azimutale Asymmetrie in der Impulsverteilung der erzeugten Hadronen in transversaler Richtung zum Nukleonspin
 - $^\circ\,$ nichtverschwindender transversaler Hadronimpuls $P_{
 m h\perp}$ bedingt durch intrinsische transversale Impulse p_{\perp} und k_{\perp}

Collins- und Siversmechanismus

Der Collins-Mechanismus:

- Collins-Fragmentationsfunktion $H_1^{\perp q}$
- chiral-ungerader Partner für die Transversity-Verteilung
- Korrelation zwischen der transversalen Polarisation des fragmentierenden Quarks und des transversalen Impulses $P_{h\perp}$ des entstandenen Hadrons



Der Sivers-Mechanismus:

- nicht verschwindende **Siversverteilung** f_{1T}^{\perp} involviert nicht verschwindende Streuamplitude der Form $N^{\uparrow}q^{\uparrow} \rightarrow N^{\Downarrow}q^{\uparrow}$
- Bahndrehimpuls der Quarks: unterschiedliches x für unterschiedlichen Modellparameter b_{\perp}



• Wechselwirkung im Endzustand:

Links-Rechts-Asymmetrie einer Verteilungsfunktion

⇒ Links-Rechts-Asymmetrie der Impulsverteilung

Die Collins- and Siversamplituden:

Einzel-Spin-Asymmetrie A_{UT}^{h} für den Hadronentyp h, unpolarisierten Leptonenstrahl (U) und transversal polarisiertes Target (T):



Die Extraktion der Collins- und Siversamplituden:

• Messung von Asymmetrien:

$$A_{\mathsf{UT}}^{h}\left(\phi,\phi_{S}\right) = \frac{1}{\langle P_{z}\rangle} \cdot \frac{N_{h}^{\uparrow}\left(\phi,\phi_{S}\right) - N_{h}^{\Downarrow}\left(\phi,\phi_{S}\right)}{N_{h}^{\uparrow}\left(\phi,\phi_{S}\right) + N_{h}^{\Downarrow}\left(\phi,\phi_{S}\right)}$$

 $\langle P_z \rangle = 0.754 \pm 0.050$

• Extraktion mit **zweidimensionalen** Fit:

$$A^{h}_{\mathsf{UT}}(\phi, \phi_{S}) = 2 \cdot \frac{\langle \sin(\phi + \phi_{S}) \rangle^{h}_{\mathsf{UT}}}{\operatorname{Siversamplitude}} \cdot \frac{\sin(\phi + \phi_{S}) + \frac{\operatorname{Siversamplitude}}{2 \cdot \langle \sin(\phi - \phi_{S}) \rangle^{h}_{\mathsf{UT}}} \cdot \frac{\sin(\phi - \phi_{S}) + 2 \cdot \langle \sin(2\phi - \phi_{S}) \rangle^{h}_{\mathsf{UT}} \cdot \sin(2\phi - \phi_{S}) + 2 \cdot \langle \sin(\phi_{S}) \rangle^{h}_{\mathsf{UT}} \cdot \sin(\phi_{S}) + 2 \cdot \langle \sin(\phi_{S}) \rangle^{h}_{\mathsf{UT}} \cdot \sin(\phi_{S}) + c$$

Wasserstoff-Target:



Die Collinsamplitude für geladene Pionen:



Resultate der Collinsamplitude: $\delta q\left(x
ight)\otimes H_{1}^{\perp q}\left(z
ight)$ aus den 2002–2004 Daten:

- positive Amplitude für π^+
- negative Amplitude für π^-
- Collinsamplitude für π^- vom Betrag **unerwarteterweise** größer als diejenige für π^+

•
$$H_1^{\perp,\mathrm{unfav}}\left(z
ight) pprox - H_1^{\perp,\mathrm{fav}}\left(z
ight)$$
?

 zur Extraktion Transversity-Verteilung werden Informationen über die Collins Fragmentationsfunktion benötigt (BELLE)

Die Collinsamplitude für geladene Kaonen:



Resultate der Collinsamplitude:

 $\delta q\left(x
ight)\otimes H_{1}^{\perp q}\left(z
ight)$ aus den 2002–2004 Daten:

- keine signifikanten (von Null verschiedenen)
 Collinsamplituden für geladene Kaonen
- K^+ -Collinsamplitude innerhalb der Fehler konsistent mit der für π^+

Die Siversamplitude für geladene Pionen:



Resultate der Siversamplitude:

 $f_{1T}^{\perp q}\left(x
ight)\otimes D_{1}^{q}\left(z
ight).$

aus den 2002-2004 Daten:

- signifikant positive Siversamplitude für π^+
- impliziert nicht verschwindenden Bahndrehimpuls L^q_z
- Siversamplitude für π⁻ konsistent mit Null.
- Extraktion der Siversfunktion on aus Kenntnis der spinunabhängigen Fragmentationfunktion $D_1^q(z)$

Die Siversamplitude für geladene Kaonen:



Resultate der Siversamplitude:

 $f_{1T}^{\perp\left(1/2
ight) q}\left(x
ight) \otimes D_{1}^{\perp q}\left(z
ight) .$

aus den 2002–2004 Daten:

- signifikant positive
 Siversamplitude f
 ür K⁺
- impliziert nicht verschwindenden Bahndrehimpuls L^q_z
- Siversamplitude für
 K⁻ konsistent mit Null.
- Siversamplitude für K⁺in einigen Bereichengrößer als diejenige der π⁺⇒ Beitrag der Seequarks zum Siversmechanismus könnte bedeutend sein

Generalisierte Partonverteilungen:



Der Bahndrehimpulsbeitrag:

• Die Spinstruktur des Nukleons:

$$\frac{s_z^N}{\hbar} = \underbrace{\frac{1}{2}\Delta\Sigma + L_z^q}_{J_q} + \underbrace{\Delta G + L_z^g}_{J_g}$$

- $\Delta\Sigma$: wohlbestimmt in inklusiven und semi-inklusiven Messungen
- ΔG : erste Hinweise von COMPASS und HERMES
- L_z^q, L_z^g : unbekannt
- Ji Summenregel:

$$J_{q,g} = \lim_{t \to 0} \frac{1}{2} \int_{-1}^{1} dx \, x \left(H_{q,g} \left(x, \xi, t \right) + E_{q,g} \left(x, \xi, t \right) \right)$$

• ermöglicht Rückschlüsse auf Bahndrehimpulsbeiträge $L_z^{q,g}$

Parametrisierungen der Nukleonenstruktur:



Formfaktoren (FF)

Partonverteilungen (PDF)

Generalisierte Partonverteilungen (GPD)



Messung der GPD in DVCS:

 Endzustand der tiefvirtuellen Comptonstreuung (DVCS, a) und des Bethe-Heitler-Prozesses (BH, b) nicht unterscheidbar:



• Streuamplitude des Prozesses $ep \rightarrow e'p'\gamma$:

$$d\sigma \left(ep \to e'p'\gamma\right) \propto \underbrace{\left|\mathcal{T}_{\mathsf{BH}}\right|^{2}}_{\text{dominierend}} + \underbrace{\left|\mathcal{T}_{\mathsf{DVCS}}\right|^{2}}_{\text{unterdrückt}} + \underbrace{\mathcal{T}_{\mathsf{BH}}\mathcal{T}_{\mathsf{DVCS}}^{*} + \mathcal{T}_{\mathsf{BH}}^{*}\mathcal{T}_{\mathsf{DVCS}}}_{\text{Interferenzterm }\mathcal{I}}$$

- T_{DBH} berechenbar in QED
- T_{DVCS} parametrisierbar durch Faltungen von GPD
- indirekte Messung von GPD durch Interferenzterm ${\mathcal I}$

Azimutale Asymmetrien in DVCS:

• Transversale Target-Spin Asymmetrie $A_{UT}^{\sin(\phi-\phi_S)\cos\phi}$:

 $d\sigma (\phi, \phi_S) - d\sigma (\phi, \phi_S + \pi) \propto \operatorname{Im} [F_2 H - F_1 E] \sin (\phi - \phi_S) \cos \phi$ $+ \operatorname{Im} \left[F_2 \tilde{H} - F_1 \xi \tilde{E} \right] \cos (\phi - \phi_S) \sin \phi$



- GPD E hängt vom Gesamtdrehimpuls J_q ab
- $A_{\mathsf{UT}}^{\sin{(\phi-\phi_S)}\cos{\phi}}$ ist sensitiv auf J_q

Azimutale Asymmetrien in DVCS:

• Transversale Target-Spin Asymmetrie $A_{UT}^{\sin(\phi-\phi_S)\cos\phi}$:



- $A_{UT}^{\sin(\phi-\phi_S)\cos\phi}$ ist sensitiv zum Gesamtdrehimpuls J_u
- nur ein geringer Einfluß von anderen GPD Modellparametern
- (modellabhängige) Extraktion von $J_u = L_z^u + \frac{1}{2}\Delta u$ möglich
- $L_z^u < 0, L_z^d > 0$

Das Recoil-Projekt:





Exklusive

Vektormesonenereignisse

Exklusive Ereignisse im semi-inklusiven Datensatz:





Extraktion der Transversityverteilung

Modellabhängige Extraktion von M. Anselmino u.a.:





Konkurrenzereignisse

Vergleich des Wirkungsquerschnitt:

Vergleich des Wirkungsquerschnitts zwischen Daten und der HERMES Pythia Monte Carlo Simulation





Teilchenidentifikation

Unterscheidung von Leptonen und Hadronen:



Preshower-Hodoskop



Kombination der einzelnen Detektorsignale:



Ring Image Čerenkov (RICH)-Detektor:



DPG Frühjahrstagung im Fachverband "Hadronen und Kerne", 12. März 2007 – p.40/40

Schematischer Aufbau des RICH:



Schematischer Aufbau des RICH:



Brechungsindizes *n* der beiden Raditormaterialien:

Aerogel: n = 1.03

C₄F₁₀:
$$n = 1.0014$$

Čerenkovöffnungswinkel: $\theta = \arccos \frac{1}{\beta n}$





Ein πK -Ereignis im RICH