## Jet quenching kísérleti felfedezése és kutatása

Lökös Sándor Kísérleti részecskefizika szeminárium 2013.

## **Tartalom**

- RHIC bemutatása
  - Detektorok, kísérletek
- Egy kis jetfizika
  - Parton modell, jetek és egyéb állatfajták
- Jet quenching jelensége
- Megfigyelések és magyarázatok
- Ellenőrzés avagy a d+Au ellenpróba
- Dráma végkifejlet

#### A RHIC részei [1]

- Tandem Van der Graaf (ez készíti az ionokat)
- 2. Út a Boosterbe
  - . Tandem-to-Booster line
  - 2. LINAC
- 3. Booster szinkrotron



- 4. Alternating Gradient Booster (itt elérik a 0.997c-t)
- **5.** AGS-to-RHIC line (itt választják szét az ionokat két nyalábra és engedik a gyűrűkbe)
- 6. A gyűrűk hat ponton metszik egymást, amelyek közül négyhez telepítettek detektorokat

#### Relativistic Heavy Ion Collider

- BRAMHS & PHOBOS: speciális tulajdonságok vizsgálata
- STAR: a kifagyáskor keletkező hadronok számának és tulajdonságainak pontos mérése
- PHENIX: az ütközések korai szakaszában keletkező fotonokat és leptonokat vizsgálja, valamint a kifagyáskor keletkező hadronokat detektálja. Ezzel fogunk részletesebben megismerkedni





## A PHENIX kísérlet

- Brookheaven National Laboratory
   [2]
- sQGP kutatása (és felfedezése)
- A QCD fázisdiagramjának feltérképezése
- Ősrobbanásszerű körülmények
- p+p, d+X, X+X, … ütközések



PHENIX esemény

## PHENIX detektorok

• Kamrák (Drift, Pad, hely meghatározása)

• Kaloriméterek (PbSc, PbGI, EMCal, ZeroDegree)

(Energia meghatározás)

Cserenkov-detektor
 (sebesség meghatározás)

ToF detektorok

(Time of Flight  $\rightarrow$  sebesség)

- Beütésszámlálók (BBC)
- Müon detektorok





#### Parton modell

'60-as években Feynman és Bjorken [3]

- A protonok gyengén kötött részecskékből állnak
- Ezek kis számú és kvázi-pontszerű objektumok
- Fermionok elektromos töltéssel
- Nagy impulzuscserére nincs erős kölcsönhatás, csak elektromágneses
- Az ütközésben kilökött részecske erősen kölcsön hat a környezetével (protonokkal, egyebekkel)





## Parton modell – példafolyamat

• Fontos fogalom bevezetése miatt szükséges

• QED 
$$\rightarrow \sum_{spin} |M|^2 = \frac{8e^4 Q_i^2}{\hat{t}^2} \left(\frac{\hat{s}^2 + \hat{u}^2}{4}\right)$$
, így a diff.hkm.

• 
$$\frac{d\sigma}{d\hat{t}} = \frac{2\pi\alpha^2 Q_i^2}{\hat{s}^2} \left(\frac{\hat{s}^2 + (\hat{s} + \hat{t})^2}{\hat{t}^2}\right)$$

- M az invariáns szórási amplitúdó,  $\hat{s}$ ,  $\hat{u}$ ,  $\hat{t}$  Mandelstam-változók,  $\alpha$  a finomszerkezeti állandó,  $Q_i$  az kimenő impulzusok
- Elegendő az elektron végállapotbeli impulzusát vizsgálni, nagyenergiás határesetben
- *ŝ*-re nehezebb, de kiszámolható
- Elasztikus  $e^- + p^+$  ütközést feltéve:  $\left| \hat{s} = \frac{Q^2}{2Pq} s \right|$
- q a kicserélt impulzus, P a proton teljes impulzusa, s az elektron-proton rendszer tömegközépponti energiájának négyzete

#### Parton eloszlásfüggvény

- Vegyük észre: skálázás!  $x = \frac{Q^2}{2Pq}$  az ún. *Bjorken-skála!*
- Kísérlet: SLAC-MIT
- $1 GeV^2 < Q^2 < 8 GeV^2$
- 10% pontos!
- Mi van az ábrán?



$$\frac{d^{2}\sigma}{dxdQ^{2}} = \sum_{i} f_{i}(x)Q_{i}^{2}\frac{2\pi\alpha^{2}}{Q^{4}}\left[1 + \left(1 - \frac{Q^{2}}{xs}\right)^{2}\right]$$

Valami hasonló: egy x-függő normálás még van, hogy a kinematikai függéstől megszabaduljunk.

### Parton eloszlásfüggvény

- *f<sub>i</sub>(x)* parton eloszlásfüggvény, vagy struktúrafüggvény [4]
- Egzaktul nem ismert, elméletileg nem származtatható explicit alakban. Függ a hadron belső szerkezetétől!
- Igazából a struktúrafüggvény innen jön:

$$E\frac{d\sigma}{d^3p} \sim \int dx_1 dx_2 f_{i/p}(x) f_{j/p}(x) \frac{d\sigma}{d\hat{t}}$$

- QCD improved parton model
- LO, NLO, NNLO, ... a gluon önkölcsönhatás felrobbantja
- A hatáskeresztmetszet mérésével lehet "mérni" a hadron belső szerkezetét
- Low-x physics:  $x \ll 1 \rightarrow f_{i/p}(x, Q^2) \sim x^{-\Delta}$ , ahol  $\Delta$  egy szám

## Példafolyamat – jetek [5]

- $\gamma p \rightarrow nX$  folyamat
- ZEUS collaboration in HERA
- Proton és neutron kaloriméterek mérik a mélyen rugalmatlan szórásból érkező *jet*eket, amelyek a struktúrafüggvényekről adnak számot (többek között)
- Összehasonlították NLO számolásokkal
- A tengerkvarkok a pion impulzusának 10-20%-át adják



Itt az X-nél lévő vonalakat, partonokat avagy *jet*et mérték a kaloriméterek.

## Jetfizika

• Mi az a jet?

"At high energy the hadrons appear in *jets*, cluster of several hadrons all moving in **approximately** the same direction."

-- Peskin&Schroeder --

Egy részecske fragmentumainak  $\alpha$  nyílásszögű kúpja.

• Hogyan figyelhető meg?

Nehezen. A jet alkotója definíció kérdése.

→ Detektálási / adatfeldolgozási technikák.







#### Jet meghatározási eljárások

- *High*  $p_T$ : kiveszem a legnagyobb impulzusú részecskét és aköré rajzolok egy  $\alpha$  nyílásszögű kúpot Anti-k<sub>T</sub> jets with
- (anti–)k<sub>T</sub> algoritmus:
  - $d_{ij} = \min(k_{T_i}^{2p}, k_{T_j}^{2p}) \frac{\Delta_{ij}}{R^2}$ 
    - $\Delta_{ij}^2 = \sqrt{(\Delta \eta)^2 + (\Delta \phi)^2}$
    - ha anti, akkor p = -1
  - $d_{iB} = k_{Ti}^{2p}$



- Kiszámítani az mindkét *d*-t, megtalálni a kegkisebbet
  - Ha a d<sub>ij</sub> a kisebb, újra kell értelmezni a távolságot
  - Ha a d<sub>iB</sub> a kisebb, eltávolítjuk a részecskét és hozzácsapjuk a jethez, mint járulék

#### Jet meghatározási eljárások

#### SISCone algoritmus

- Rajzolunk egy kört, úgy, hogy két pont beleessen
- Addig mozgatjuk, míg egy harmadikat nem érintünk
- Addig mozgatjuk míg egy másikat nem érintünk
- Minden így definiált kör egy stabil jet



#### Jet meghatározási eljárások

- Cambridge/Aachen egy pusztán geometriai alapon nyugvó eljárás (lényegében, ha p=0)
- Összehasonlítva:



#### Jetfizika

Mire "jók" a jetek? Miért érdemes velük foglalkozni?

- Magukról a "részecskékről" is sokat tanulhatunk
- Belső szerkezet felderítése
- Struktúrafüggvények, Parton eloszlásfüggvények (PDF)
- Sok információ az anyagról/közegről, amiből érkeznek

→ az előadás lényege: jetquenching





#### Jet quenching – jelenség

- Jet quenching = jet elnyomás. Mi nyom el mit?
- Valami új elnyomja a nagyimpulzusú részecskéket
- Várakozás: szimmetrikus impulzuseloszlás (későbbi mérés)
- Ehelyett: aszimmetria (későbbi mérés)!





## Jet quenching – megfigyelések

- PHENIX kísérlet,  $\sqrt{s_{NN}} = 130 GeV$
- Maganyag → Quark Gluon Plasma

• Nukleáris modifikációs faktor:

$$R_{AA}(p_T) = \frac{\frac{\left(\frac{1}{N_{evt}}\right) d^2 N^{A+A}}{dp_T d\eta}}{\left(\frac{\left(\frac{N_{binary}}{\sigma_{inel}^{N+N}}\right) d^2 \sigma^{N+N}}{dp_T d\eta} dr$$

• Egyszerűbben:

rész.szám A+A ütközésekben

 $(rész.szám p+p ütközésekben) \times (p+p ütközések száma az A+A ütközésekben)$ 

• Ha létrejön QGP, akkor  $R_{AA} < 1$ , ha nem akkor  $R_{AA} \approx 1$ 

#### A kísérleti megvalósítás

- Töltött hadronok és  $\pi^0$  megfigyelések
- Au+Au centrális és periferikus ütközések
- Detektorok
  - Töltött részecskékhez
    - Drift kamra (részecsketrack 2.0-2.4m-ig)
    - Multi-wired proporcionális kamrák pad kiolvasóval (PC1 ~2.5m, PC3 megerősíti ~ 5m)
  - Semleges pionhoz
    - $\pi^0 \rightarrow \gamma \gamma$  bomlással
      - Ólom szcintillátor (PbSc)
      - Ólomüveg Cserenkov kaloriméter (PbGl)
      - Foton tömegközépponti rendszerében binnelik a foton párokat
- Szimuláció a zaj csökkentésére, impulzusfelbontás, visszakövetési hatékonyság javítására : GEANT
  - Periferikus ütközésekben a visszakövetés 98 %-os hatékonysággal működik
  - Centrális ütközéseknél ez 68 %

#### A kísérleti megvalósítás

- Az események osztályozása
  - Beütésszámlálók (BBC)
  - Hadronkaloriméterek (ZDC)
- Glauber-modell
  - Csak a lényeg: Au+Au ütközés olyan mintha csak a nukleonok bináris ütközései lennének
- Glauber-modell + szimuláció BBC, ZDC-re
  - $\langle N_{binary} \rangle_{central} = 905 \pm 96$
  - $\langle N_{binary} \rangle_{peripherial} = 20 \pm 6$

• 
$$\frac{\langle N_{binary} \rangle_{central}}{\langle N_{binary} \rangle_{peripherial}} = 45 \pm 13$$

#### A kísérletek eredménye

• Eredmény:

- Periferikus ütközéseknél a jósolt eredmények
- Centrális ütközéseknél lényegesen alacsonyabb a modifikációs faktor értéke a vártnál
- Meglepő, mert a p+A ütközéseknél a várt bináris skálázás tapasztalható
- "Bináris kép"  $\rightarrow$  4 GeV-nél  $R_{AA} \cong 1.3$



#### A kísérletek eredménye

- Megmérték ugyanezt a modifikációs faktor  $\pi^0$ -ra külön Au+Au ütközésekben  $\sqrt{s_{NN}} = 200 GeV$  esetén 1GeV <  $p_T$  < 10 GeV tartományban
- A jelenség továbbra is fennáll



#### Szögeloszlás mérése

- Ezt az ATLAS mérte
- Alátámasztják a dijet elnyomás elképzelést
- Lényeg, hogy az elnyomott jetnek van "párja"

Ami fontos és látszik a bal alsó képen, hogy csak A+A ütközésekben jelenik az elnyomás





#### Jet quenching – Lehetséges magyarázatok

#### • QGP (Quark Gluon Plasma)

- Az anyag egy eddig nem ismert, csupán feltételezett formája jön létre
- A nagy energián és nyomáson az aszimptotikus szabadság megengedi, hogy a kvarkok és a gluonok szabadon létezzenek
- Ezen az anyagon áthaladva, a jet lelassul
- Érdekes lenne, mert az Univerzum is ilyen lehetett pár mikroszekundumos korában

#### Jet quenching – Lehetséges magyarázatok

- CGC (Colour Glass Condensate)
  - A magok Lorentz kontrakciója
  - Az összenyomódott magban a glounok "falba tömörülnek" álló megfigyelő számára
  - Magas energián a gluonok sűrűsége nagyon megnő ebben a "falban"
  - Ez a glasma
  - Később kiderül, hogy ez nem magyarázza a jelenséget.
     Ellenpróbaként végezték el a d+Au kísérletet

#### Jet quenching – ellenpróba

- Döntő kísérlet: deuteron ellenpróba: d+Au
- Ha a mag szerkezete módosul, azt most is látni kell
- Ha nem, akkor a szokásos bináris skálázás



### Jet quenching - sQGP

- Láthattuk, hogy a semleges és a töltött pion is lefékeződik
- Feltételezhető, hogy erősen kölcsönható az anyag
- Mérjük meg! De hogyan?
- Olyan részecskét detektáljunk, amely nem vesz részt az erős kölcsönhatásban: foton!
- Nehéz, mert a semleges piont is így detektáljuk
- Azért megoldható

#### Azért megoldható – de hogyan?

- Foton detektálással gond, hogy a  $\pi^0$ -t is így detektáljuk
- Lehetőség: ismert bomlásból származó háttér, azon megjelenő többletre illesztünk. Bonyolult! Alig 10% a direkt foton hozam.
- Milyen folyamatok eredményezik a direkt fotonokat?

$$q + g \rightarrow q + \gamma^* \rightarrow q + e^+ + e^-$$
  

$$\eta \rightarrow \gamma + \gamma \rightarrow \gamma + e^+ + e^-$$
  

$$\omega \rightarrow \gamma + \pi^0 \rightarrow \gamma + e^+ + e^-$$

- A folyamat leírható egy bonyolult képlettel [6]
- Figyeljük az elektron pozitron párokat
- $\pi^+ + \pi^- \rightarrow e^+ + e^-$  is jönnek ilyen párok, de azzal számolhatunk már, mert nem jelentős
- Ráadásul ezek az  $m_{ee} \geq 2M_{\pi}$  tartományban vannak

#### Direkt fotonok mérése

- Ötlet: a direkt fotonokra nincs hatással a környező anyag
- Az előző trükk alapján megfigyelhetjük
- BBC és ZDC a triggereléshez
- EMCal a  $\gamma$ ,  $\pi^0$ ,  $\eta$  hozam meghatározásához
- Centralitás vizsgálata a BBC és ZDC töltött részecskés jeleinek vizsgálatával
- Glauber-modell Monte Carlo + ZDC&BBC szimuláció
  - → Bináris ütközések száma
  - → Résztvevő nukleonok száma
  - → Minden centralitás ,,binre"

#### Direkt fotonos eredmények

Itt is definiálható a modifikációs faktor



 Jó egyezés a NLO pQCD számolásokkal





#### Mérések nehéz kvarkokra

- $J/\Psi$  részecske elnyomását vizsgálták [7]
- *c̄c* kötött állapot
- Az elnyomás függ az állapot kötési energiájától és a környező anyag hőmérsékletétől
- lQCD számolások szerint a  $J/\Psi$  nem disszociál a kritikus hőmérséklet alatt
- Sok effektus befolyásolja a hozamot (nem térünk ki)
- $e^+e^-$  és  $\mu^+\mu^-$  párokkal vizsgálták
  - MuTr, MuID
  - EMCal
  - RICH

#### Mérések nehéz kvarkokra

 Kimérték a modifikációs faktort a centralitás függvényében

 A nehéz részecskék is "el vannak nyomva"



#### Mérések egyéb "színtelen" részecskékre

 Megmérték a modifikációs faktor Z<sup>0</sup> -ra Z<sup>0</sup> → μ<sup>+</sup> + μ<sup>-</sup>
 Megmérték a modifikációs faktort W –re

 $W \rightarrow \mu + \nu$ 





#### Drámai végkifejlet I.

- A felfedezett erősen kölcsönható anyag sűrű, forró plazma  $(11600K = 1eV \rightarrow 170MeV \approx 2 \times 10^{10}K)$
- "Szabad" kvarkok és gluonok alkotják
- Rövid ideig létezik:  $\tau = 2.7 \times 10^{-23} s$
- Az Univerzum is ilyen lehetett pár mikromásodperces korában
- (Hadronizáció folyamatának megértése)
- (QCD fázisdiagram megértése)

### Drámai végkifejlet II.

További kísérletekből több részlet is kiderül:

- Majdnem tökéletes folyadék
  - A viszkozitás az elméleti minimum környékén van
  - Az elméleti minimum az AdS-CFT korrespondencia elmélet által jósolt, de nem bizonyított <sup>ħ</sup>/<sub>4π</sub>
- Ellipszoidális szimmetriája van
  - Az ütközés geometriájából fakadó szimmetria
- Robbanásszerűen tágul
  - Egyszerű Hubble-szerű sebességprofillal leírható



# Köszönöm a figyelmet!

### Hivatkozások, források

- [1] www.bnl.gov/rhic/complex
- [2] https://www.phenix.bnl.gov/
- [3] P&Sch:Ch.14, Invitation

[4]

[5]

[6]

[7]

- http://pdg.lbl.gov/2011/reviews/rpp2011-rev-structure-functions.pdf főleg a 16.2.1
- arXiv:hep-ph/0107011
  - arXiv:hep-ph/08044168
  - http://arxiv.org/abs/nucl-ex/0611020

#### A QGP felfedezésének mérföldköveit jelentő cikkek:

- Jet quenching: Phys. Rev. Lett. 88, 022301 (2002), Phys. Rev. Lett. 91, 072301 (2003)
- Deuteron ellenpróba: Phys. Rev. Lett. 91, 072303 (2003)
- Kollektív viselkedés, folyadék jelleg: Nucl. Phys. A 757, 184-283 (2005)
- Skálaviselkedés: Phys. Rev. Lett. 98, 162301 (2007)
- Viszkozitás: Phys. Rev. Lett. 98, 172301 (2007)
- Kezdeti hőmérséklet: Phys. Rev. Lett. 104, 132301 (2010)