クォーク・グルーオン・プラズマ状態の物理

大西 明(基礎物理学研究所)

Introduction

- RHIC における QGP の発見
- QCD 相転移は見えたか?

🛯 まとめ



普遍性と創発性と RHIC

Universality

/36

■ 原子 → 原子核 → 核子 → クォーク クォーク = 現時点で確認されている「最小」の物質の主要構成粒子





クォーク物質の相図





Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

RHIC で分かったこと

- RHIC で期待されていたこと
 - ■様々な観測量の併せ技によるQGPの発見
- RHIC で分かったこと
 - ジェットの大きなエネルギー損失(色電荷が分布)
 - 流体力学の成功(局所熱平衡状態の実現、小さな粘性~ストリング?)
 - 統計模型的な粒子生成比(格子 QCD の予言に近い(T,µ)状態)
 - フローのクォーク数スケーリング(開放されたクォークの集団運動)
 - → パートン(クォーク、グルーオン)が強く相互作用する 熱平衡に近い物質が生成された。
- RHIC の意義
 - ●予想よりもクリアな観測量でQGP生成に十分な説得力を与えた。
 - 予想に反して「強結合 QGP」が作られていること示した。
 → 大きな実験グループの発表で「ストリング」に初めて言及
 - 原子核・素粒子・宇宙の間の新たな関連 (Emergence)



RHIC で分かったこと



RHIC でまだ分からないこと

- 新たな問題
 - QGP のシグナルは一貫して理解されているか?
 - QCD 相転移はみえたのか?
 - 速い熱平衡化の機構、熱平衡に達する前の動力学は? (Fukushima)
 - カイラル対称性は回復したのか?
 - QGPの「音」は聞こえたか? (Kunihiro)
 - 完全流体模型の成功から期待される小さな η/s は AdS/CFT 対応の現われか? (Hata, Suganuma)
 - Ridge 構造は熱平衡以前の状態の鍵か?





Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

h

RHIC におけるQGP の発見





物質を熱していくと何が起こるか?



→ $N = \lceil 2\pi - 2m \rangle$ + $\lceil 5\pi - 2m \rangle$ + $\lceil 5$

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

QCD 相転移の簡単な模型

自由粒子(質量0)のエネルギーと圧力

$$P = \frac{\pi^2}{90} N_B T^4 , \quad \epsilon = \frac{\pi^2}{30} N_B T^4$$

 $N_B = Bosonic DOF (7/8 \text{ for Fermions})$

- Hadron Gas ~ 3 pions (N_B=3) $P_{\pi} = \frac{\pi^2}{30}T^4$, $\epsilon_{\pi} = \frac{\pi^2}{10}T^4$
- QGP N_B=16(gluon)+24 x 7/8 (quarks) and Bag Pressure

$$P_{QGP} = \frac{37\pi^2}{90}T^4 - B \quad \epsilon_{QGP} = \frac{37\pi^2}{30}T^4 + B$$

/36

9

- 量子色力学 (QCD) に基づく第一原理計算
 =格子 QCD シミュレーション
 - ◎ 図: T⁴ で規格化したエネルギー密度
 - T = 150-200 MeV 程度で急激なエネルギー密度の変化
 → QGP への相転移

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

Relativistic Heavy-Ion Collider (RHIC) 実験

- クォーク・グルーオン・プラズマ (QGP)
 - 大きな体積中をクォークとグルーオンが 閉じ込めから解放され、 熱平衡に達した状態
 - 初期宇宙等の「超高温状態」 (~2 x 10¹² K = 2 兆度)や、 中性子星中心部などの「超高密度状態」 (~10¹⁵ g/cc = 千兆 g/cc)で実現
 - 実験室での QGP 生成 → 高エネルギーの重イオン反応
- RHIC @ ブルックヘブン国立研究所
 - 世界初の衝突型重イオン加速器 (2000 年~)
 - Item 100 A GeV+100 A GeV (核子あたり100 GeV)
 - **実験グループ: STAR, PHENIX + 2 グループ**

高エネルギー原子核反応での QGP 生成 = 地上の"Big Bang"再現実験 (Little Bang)

/36

高エネルギー重イオン反応の kinematics

- Bjorken 膨張
- ・ 衝突して通り抜けた原子核の間にほぼ boost invariant な熱い物質ができる 物質の状態はほぼ固有時間 τ のみの関数、一定のラピディティ y で進む τ = √t²-z², y = 1/2 log E + P_z/E - P_z(相対論的に加法的な速度)
 ・ ・ 楕円フロー v₂ = 方位角を φ のフーリエ成分。
 - → 圧力勾配から作られるので、「熱平衡化の度合い」に敏感。

クォーク・グルーオン・プラズマの発見 (1)

- QGP 中でのジェットのエネルギー損失
 - 真空中ではパートン(クォーク、グルーオン)が 激しく散乱 + ハドロン化 → 強い方位角 180 度相関
 - QGP が作られると色電荷の分布によりパートンが エネルギーを失う→後方での方位角相関の消失
- RHIC での実験で d+Au ではそのまま、 Au+Au 衝突では後方相関が消失

クォーク・グルーオン・プラズマの発見 (2)

- 高運動量ハドロンの抑制
 - 高いエネルギーのパートンの抑制
 → 高いエネルギーのハドロンの抑制
 - 本当に抑制されているか?

R_{AA} = 「実際の生成量」 ÷「素過程の重ね合わせ」

■ RHIC での観測 小さな原子核の衝突 (d+Au) → $R_{AA} \sim 1$ 大きな原子核の衝突 (Au+Au) → $R_{AA} < 1$

PHENIX White Paper

/36

14

クォーク・グルーオン・プラズマの発見 (3)

- 流体模型(完全流体)の成功
 - 入射エネルギーの増加 + クォーク・グルーオンの解放
 → 粒子密度の増加 → 平均自由行程の減少
 → 流体模型の適用可能性大
 - RHIC での楕円フローデータは完全流体模型で見事に説明可能

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

| 5

本当にクォーク・グルーオン自由度は必要か?

- ハドロン輸送模型での記述
 - RHIC よりも低いエネルギーの重イオン反応では楕円フローを説明
 - RHIC では楕円フローを過小評価

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

17 /36

Perfect or Viscous Hydro ?

- 完全流体模型の成功 (Hirano et al.; Huovinenet al.; Nonaka et al.)
 - 少し小さな離心率をだす Glauber 模型から評価した初期条件
 - ハドロン相は輸送模型 (Boltzmann) が better
- Lattice QCD $\rightarrow \eta$ /s は AdS/CFT 対応からの予測と consistent (Meyer)
- Viscous Hydro → Color Glass Condensate (大きな離心率を出す初期条件)と η/s=0.08 が consistent (Romatschke et al.)
- Viscous Hydro の方程式の形は? (E.g. Tsumura, Kunihiro, K.Ohnishi)

RHIC でまだ見えていないもの、分かっていないこと

- QGP は見えたようだが、QCD 相転移そのものは見えていない。
 - [●] μ=0 での QCD 相転移は cross over (格子 QCD) → 入射エネルギーを変化させたときの変化は「連続的」
 - 入射エネルギーを下げると $\mu>0$ の軌道を通る → Critical Point 以上の μ になれば1次相転移!
- 熱平衡化の時間は QCD(摂動論) で評価したものよりずっと短い
 - 「初期」時刻を τ~0.6 fm/c とした流体模型の成功
 - PQCDによれば熱平衡化には τ~(2-3) fm/c 必要
 - → 何らかの非摂動効果、非平衡効果が必要
- まだきちんと理解されていない多くの現象
 - Mach Cone, Ridge 構造、高横運動量でのフロー,J/ψ 抑制・増大、...

Before RHICAfter RHIC (Braun-Munzinger et al.
J. Phys. G28 (2002) 1971.)格子 QCD が予言する相転移温度と
非常に近い温度でハドロンが作られている!

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

'36

Where is the Critical Point ?

- Critical End Point=1 次相転移の「終点」(Asakawa, Yazaki)
 - μ=0 では cross over (格子 QCD)
 - T=0 では1次と期待(強結合 LQCD, NJL 等の有効模型)
- 格子 QCD での CP: 有限 µ ではサイン問題のため MC が困難 → Taylor 展開、虚化学 potential, Canonical, Reweighting,
- 有効模型での CP: 300 MeV < µ_B < 1500 MeV (Fukushima; Zhang, Fukushima, Kunihiro; ...)

Phase Diagram and Critical Point in SC-LQCD

- Strong Coupling Lattice QCD
 - Strong Coupling Limit (g→∞): Lattice 作用においてグルーオンを無視
 → QCD の非摂動的性質(閉じ込め、カイラル対称性の自発的破れ)を
 - ともに説明 (Wilson; Creutz; Kawamoto, Smit)
 - 強結合展開→ グルーオン (plaquette) 効果 (Munster; Faldt, Petersson)
 - NLO (1/g²) → カイラル凝縮 (σ)+ベクトルポテンシャル (ω) CP は低温・高密度側に移動 (vector 効果, PNJL (Fukushima) と consistent)
 NNLO (1/g4) → σ + ω + σω 結合 CP の µ/T 比はほぼ一定

「相転移」をどうやって見つけるか?

- 永宮 Method→ 様々な観測量の変化を同時測定
- Critical Point (CP) or 1st order P.T.
 - Critical Point 近辺で期待されること
 - ▶ Fluctuation の増大, Non-Gaussian 揺らぎ (Stephanov, Rajagopal, Shuryak)
 - ▶ 軌道の focusing とそれにともなう粒子分布の変化 (Ejiri, Karsch, Laermann, Schmidt; Asakawa, Bass, Muller, Nonaka)
 - ≻音波の消失 → Mach Cone の消失 (Minami, Kunihiro)
 - Ist order phase transition での期待
 - ▶密度揺らぎをもつ相転移後の状態 からのハドロン化 (Mishustin; Randrup Koch, Majumber, ...)

「相転移」をどうやって見つけるか?

■ <u>永宮 Method→ 様々な観測量の変化</u>を同時測定

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

RHIC における速い熱平衡化の起源

- **Early Thermalization (** $\tau \sim 0.6$ fm/c)
 - Glauber type の初期条件 + 完全流体 + 速い熱平衡化
 → v₂ 等の RHIC データを広く説明
- 速い熱平衡化の起源は? → グルーオン場の不安定性が鍵
 - Weibel 不安定性 Mrowcynzki; Dumitru, Schenke, Strickland, Nara
 = 非等方な運動量分布を持つ粒子がカラー場に不安定性をもたらす
 - Nielsen-Olesen 不安定性 *Iwazaki*, *Itakura*, *Fujii* 当 強い磁場に揺らぎがある場合のカラー場自体の不安定性
- 古典論でのエントロピー増加率
 - = Kolmogorov-Sinai (KS) エントロピー(正 Lyapunov 指数の和) $S_{KS} = \sum \lambda_n \theta(\lambda_n) \quad \delta X_i = \delta X_i(t=0) \exp(\lambda_i t)$
 - 古典軌道の不安定性(カオス的振る舞い)がエントロピー生成の起源
 E.g. Biro, Gong, Muller, Trayanov, 1994 → τ = 0.4 fm/c (?)

Conjecture 速い熱平衡化はグルーオン場のカオス的性質によりもたらされる!

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

by Strickland Current Filamentation in Abelian (QED) Plasmas

YITP Kyoto

Uninsin (W, I III/ MIX H/ /6 LA, 400//0//03

Unstable dynamics: towards QGP

Analytic study of instability

→ Investigate the effects of fluctuation on a single flux tube

Rapidity dependent (p_r dependent) fluctuation

Background field = boost invariant Glasma → constant magnetic and/or electric field in a flux tube

Consider SU(2) for simplicity

Linearize the equations of motion wrt fluctuations

by Itakura

Unstable dynamics: towards QGP

Equations for fluctuation

SU(2), constant B and E directed to 3rd color and z direction

$$\frac{1}{\tau}\partial_{\tau}\left(\tau \ \widetilde{a}_{+}^{(\pm)}\right) + \left\{\frac{1}{\tau^{2}}\left(\nu \pm \frac{gE}{2}\tau^{2}\right)^{2} + (2n+|m|+1\mp m\pm 2)gB\right\}\widetilde{a}_{+}^{(\pm)} = 0 \qquad \widetilde{a}_{+}^{(\pm)} = e^{i\nu\eta}\left(a_{+}^{-1}\pm ia_{+}^{-2}\right)$$

$$B = 0 \qquad E = 0$$

$$E = 0$$

Schwinger mechanism

Infinite acceleration of massless charged fluctuations. No amplification of the field

Nielsen-Olesen instability

Lowest Landau level (n = 0) gets unstable due to non-minimal magnetic coupling -2gB (not Weibel instability)

[Fujii, Itakura, Iwazaki]

v: conjugate

非平衡な場の理論でのエントロピーとは?

■ 熱化 ~ エントロピーの増大 ~ 位相空間での広がりの指標

$$S_{vN}$$
=-Tr $[\hat{\rho}\log\hat{\rho}]$ =- $\sum_{n} w_{n}\log w_{n}$ (ρ = 密度行列)

(c.f. Kadanoff-Baym 方程式でのエントロピー, Berges, Nishiyama, Kita)

- イベントごと(純粋状態)のエントロピー → 粗視化が不可欠
- Wigner 汎関数(場の理論の古典対応, Muller, Mrowcynski)
 + 最小波束による粗視化 (Husimi, 1940)

→ 単純な場合には dS/dt= λ (Kolmogorov-Sinai entropy)

QCD ではどうなるか? (KMOS+Takahashi, Yamamoto, work in progress)

Example of Chaotic Behavior

- Classical Yang-Mills において、 初期条件で少しだけ離れた2つの点の距離 → Chaotic & Non-Equilibrium な場合には exp(λt) で増大
 - (λ = Lyapunov exponent)
 - → 通る位相空間の増大=エントロピーの増大

ジェットは扇形?

- Ridge 構造
 - NN→ある角度内に生成粒子が集中(ジェット)
 - ▲AA→ある「平面内」にジェットが広がっているようにみえる(リッジ)
 - ▶ Bjorken 描像→大きなラピディティ差 = 大きな終状態での空間の距離

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

■ 大きなラピディティ差 ~ 大きな z 方向の速度差 → Bjorken 描像 (z 方向には一様膨張) では「大きな赤方偏移」

 $y = \frac{1}{2} \log \frac{E + p_z}{E - p_z} \rightarrow v_z = \tanh y \rightarrow \gamma_z = \cosh y \rightarrow z \simeq 2 \gamma_z = 2 \cosh y$

ラピディティ差 ~ $2 \rightarrow z$ ~ 7.5

■「遠くの粒子」との相関は、反応初期の相互作用が必要 → 熱平衡化前 (QGP が作られる前)の状態 ~ Glasma

Ohnishi @ PHENIX 研究会, 2009/07/03

/36

■ 低い横運動量での Ridge の説明例

Dumitru, Gelis, McLerran, Venugopalan; Gavin, McLerran, Moschelli

- Color Tube の中で作られた粒子は広いη相関をもつ。(Bottom up)
 流体力学的なフローで押し出されると狭い φ相関を持ちうる。
 (高い横運動量の粒子は作れない)
- 高い横運動量での Ridge の説明例

Majumder, Mueller, Bass; Mizukawa, Hirano, Isse, Nara, AO

ジェット粒子が放出したシャワー粒子が強い電磁場により曲げられて 大きなラピディティ差をもって粒子を生成 (Top Down) (形・生成量は不十分)

- クォーク・グルーオン・プラズマ状態の物理
 - 相転移の物理(相図の物理)
 - 高温物質の物性(QGP 物性)
 - 動的な場の理論 / 流体力学 / ボルツマン方程式
 → 量子論・古典論的な輸送方程式

物理学の多くの側面が関与する問題

- これまでに RHIC で分かってきたこと = パートン(クォーク、グルーオン)が強く相互作用する 熱平衡に近い物質が生成された。
- これから RHIC, LHC の重イオンプログラムで期待されること QGP の発見から 「QCD 相転移の理解」、「QGP 物性」、「QGP 以前」へ
 - 低エネルギー・スキャン → 臨界点、1次相転移の発見
 - 高統計 → QGP 物性の探求(音速、Heavy-Flavor、radiation、...)
 Observational QGP physics、QGP 以前の世界へ

Thank You for Your Attention !

