QGP物性の定量的解明 -相対論的流体模型を軸とした現象論的模型の開発

岡本 和久(名大理) 野中 千穂(KMI, 名大理)

Heavy Ion Pub @ 広島大 2017年10月20日



• イントロダクション

● 相対論的流体模型の構築

● LHC実験との比較

イントロダクション

高エネルギー重イオン衝突実験





QGP物性の定量的評価

完全流体計算による楕円フローの解析



QCD粘性の温度依存性

RHIC, LHCでQGPの物性に敏感な新しい観測量が複数報告されている



QGPのより詳細な情報が得られる

ずり粘性に加え体積粘性、粘性の温度依存性が注目されている

- 漸近的自由性により高温でずり粘性が増大?
- ハドロン相では高温ほど強結合?
- 相転移点で体積粘性が増大?



QGPの粘性の効果を精度よく再現するため、 数値粘性の小さな相対論的粘性流体コードが必要

相対論的流体模型の構築

モデルの概要



初期条件:TRENTO Moreland,Bernhard,Bass, PRC92,011901(2015) 空間3次元のエントロピー密度ゆらぎ Ke, Moreland, Bernhard, Bass, arXiv:1610.08490

• 3次元相対論的粘性流体計算

リーマン解法 Akamatsu et al, JCP256, 34(2014), Okamoto et al, EPJC76, 579 (2016), Okamoto et al, EPJC77, 383 (2017)

格子QCD状態方程式 Bluhm rt al., NPA929(2014)157

• 粒子化

Cooper-Frye 公式

ずれ粘性、体積粘性の分布関数への補正

Pratt, Torrieri, PRC82,044901(2010)



相対論的流体方程式

保存則

$$T^{\mu\nu}_{;\mu} = 0 \qquad T^{\mu\nu} = eu^{\mu}u^{\nu} - (p+\Pi)\Delta^{\mu\nu} + \pi^{\mu\nu}$$

粘性テンソルの運動方程式

$$\tau_{\Pi} D\Pi + \Pi = -\zeta \theta - \delta_{\Pi\Pi} \Pi \theta + \lambda_{\Pi\pi} \pi^{\mu\nu} \sigma_{\mu\nu}$$

$$\tau_{\pi} \dot{\pi}^{\langle \mu\nu\rangle} + \pi^{\mu\nu} = 2\eta \sigma^{\mu\nu} - \delta_{\pi\pi} \pi^{\mu\nu} \theta + \varphi_7 \pi^{\langle \mu}_{\alpha} \pi^{\nu\rangle\alpha} - \tau_{\pi\pi} \pi^{\langle \mu}_{\alpha} \sigma^{\nu\rangle\alpha} + \lambda_{\pi\Pi} \Pi \sigma^{\mu\nu}$$

- ボルツマン方程式から得られた2次の流体方程式(14モーメント近似)
 Denicol,Niemi,Molnar,Rischke, PRC85,114047(2012)
- ボルツマン方程式の解析解を再現 Denicol, et al, PRC90,044905(2014)
- η,ζ以外の輸送係数については, mT < 1の近似の下でボルツマン方程式 から得られた表式を利用
 Molnar,Niemi,Denicol,Rischke, PRC89,074010(2014)

相対論的粘性流体計算

Milne座標 (τ, x, y, η) → 衝突軸方向の発展の記述

保存則 $T^{\mu\nu}_{;\mu}=0$

- 完全流体計算と粘性の補正の計算の2段階に分ける
- 完全流体計算に対しリーマン解法を利用
- 空間3次精度補間

粘性テンソルの運動方程式

- 移流項を2次精度風上差分、その他の微分項を中心差分で評価
- 緩和時間が時間刻みより短いとき、Piecewise Exact Solution (PES) methodを利用

テスト計算



3次精度スキームを利用することで多次元膨張の記述を改善

 粘性テンソルの結果はその運動方程式の移流項を解くスキーム に強く依存する

後の時間では温度分布に影響がでるため注意が必要

LHC重イオン衝突験の時空発展



LHC実験との比較



モデルのパラメータ

• 初期条件

Transeverse平面: 3個 Ke et al. arXiv:1610.08490

と同じ値を用いる

- $T_{sw} = 150 \text{MeV}$
- 粘性係数 η/s, ζ/s

Longitudinal: 2個 *dN/dy*から決める Normalization

• 初期時刻 $\tau_0 = 0.5$ fm

今回注目した観測量

荷電粒子数、 v_2 、 v_3 の横運動量分布、**擬ラピディティー分布** ALICE, Pb+Pb, $\sqrt{s_{NN}} = 2.76$ TeV

10%のセントラリティービンで200event計算

 $\Delta x = \Delta y = 0.2$ fm, $\Delta \eta = 0.3$, $\Delta \tau = 0.5 \Delta x$

1粒子分布 $\eta/s=0.17, \zeta/s=0$

ALICE, PRC88,0444910(2013), PLB726(2013)610, PLB754(2016)373





- TRENTOのパラメータを決める
- 擬ラピディティー分布を再現
- 高運動量粒子が実験より多い
 pion (p_T)の実験とのずれ
 16.2%(0-5%) 13.2%(30-40%)

荷電ハドロン方位角異方性



ALICE, PRL107,032301(2011)

 $\eta/s=0.17$ で2次、3次方位角異方性の p_T 分布をよく再現する

方位角異方性の擬ラピディティー分布

ALICE, PLB762(2016)376



- 平均横運動量が実験値より大きいため, p_T積分されたv₂は実験値 より大きくなる
- v₂の擬ラピディティー依存性が実験より平坦
 event plane decorrelationの影響は見えない

体積粘性係数について次の表式を用いる

ex. Denicol, Niemi, Molnar, Rischke, PRC85, 114047(2012)

$$\zeta = b\eta \left(\frac{1}{3} - c_s^2\right)^2$$



体積粘性の1粒子分布への影響 $\eta/s=0.14$ $\zeta=45\eta\left(rac{1}{3}-c_s^2 ight)^2$



体積粘性の方位角異方性への影響



• 体積粘性によっても方位角異方性が抑えられる

 $\eta/s=0.17 \rightarrow 0.14$

 2GeV付近から実験値を上回る 体積粘性の分布関数への補正の影響だと思われる
 2GeV以上では分布関数への補正のモデル依存性が大きいかもしれない

方位角異方性の疑ラピディティー分布



体積粘性を導入したことで、実験結果とのより良い一致が得られた

 低温領域で体積粘性が大きくなるため,ラピディティーの大きな領域 ほど,体積粘性の影響が大きく,v_nが抑制され実験値に近づく



 精度の高い新しい相対論的粘性流体アルゴリズムと相対論 的流体模型の開発

3次元発展を記述できる 数値粘性が小さい

● LHC実験との比較

 v_n の疑ラピディティー分布が粘性の温度依存性に敏感 実験データは低温で有限の体積粘性を支持

展望

QGP物性に敏感な他の観測量の解析

直接光子(流体の時空発展を反映) HBT半径(流体の空間分布に関する情報)

初期条件:TRENTO



衝突軸方向を含めた空間3次元のゆらぎ