

#### 京大基研 大西 明 Akira Ohnishi (YITP, Kyoto U.)

大西

- 1. 核力・特に非中心力や3体力(1回)
- 2. 原子核構造を記述するための種々の模型の最近の進展(2回)
- 3. 最近の中性子過剰核の物理の最近の進展 (2回)
- 4. 原子核構造における異なる状態の混合や競合 (2回) 板垣
- 5. 高温・高密度核物質概観(1回)(スライドで軽く)
- 6. 有限温度・密度における場の理論入門(2回)
- 7. QCD 有効模型における相転移と相図 (2回)
- 8. 有限温度·密度格子 QCD と符号問題 (1回)
- 9. 高エネルギー重イオン衝突における輸送理論(1回)













核物質状態方程式

状態方程式 (EOS)



Based on Tews et al. ('17)









 漸近的自由性(大きなエネルギースケールでは結合定数 → 0)
 → 核物質(ハドロン物質)は、高温・高密度においては クォーク・グルーオンからなる物質になるはず (QCD 相転移)





# QCD 相転移温度の簡単な評価

Massless Free Gas (Stefan-Boltzmann 則)

$$P = \frac{\pi^2}{90} T^4 \left( \sum_B g_B + \frac{7}{8} \sum_F g_F \right)$$

**Hadron gas** ~ massless free pion gas  $\pi^2$ 

$$P_H = \frac{\pi}{90}T^4 \times 3$$

$$\begin{array}{c} P \\ P_{QGP} \\ P_{H} \\ T^{4} \end{array}$$

Quark Gluon Plasma (QGP) ~ (massless free) quarks and gluons + vacuum

$$P_{\text{QGP}} = \frac{\pi^2}{90} T^4 \left( 2 \times (N_c^2 - 1) + \frac{7}{8} \times 4 \times N_c \times N_f \right) - B$$
$$= \frac{\pi^2}{90} T^4 \times 37 - B$$

■ QCD 相転移

$$P_H = P_{\text{QGP}} \to T_c = \left[\frac{90}{34\pi^2}\right]^{1/4} B^{1/4} \simeq 0.72 B^{1/4} \simeq 158 \text{MeV}$$



クォーク・グルーオン・プラズマの発見 (1)

- 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: T<sup>4</sup> で規格化したエネルギー密度と圧力
- T = 150-200 MeV 程度で
   急激なエネルギー密度の変化
- 圧力はやや滑らかに 増加していく
  - → QGP への相転移 Tc = 154 ± 9 MeV



*A. Bazavov et al. [HotQCD], PRD90('14)094503. S. Borsanyi et al., PLB 730 ('14) 99.* 



## How do heavy-ion collisions look like ?

#### Au+Au, 10.6 A GeV

#### Pb+Pb, 158 A GeV



 $\sqrt{s_{NN}} \sim 5 \text{ GeV}$ 



 $\sqrt{s_{_{\rm NN}}} \sim 20 \text{ GeV}$ 

JAMming on the Web http://www.jcprg.org/jow/



クォーク・グルーオン・プラズマの発見 (2)

- 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



Chiral Transition at Finite µ

- 格子 QCD 計算
  - 符号問題のため、有限密度での精密計算は困難
- 有効模型 (E.g. Nambu-Jona-Lasinio (NJL) 模型)
  - 低温では1次相転移の可能性あり → QCD 臨界点
  - 低温での相転移次数・臨界点の位置には大きな模型依存性





## クォーク・グルーオン・プラズマは RHIC とLHC で(多分)見つかった。

しかし低密度での転移はクロスオーバー (真の相転移ではない) 1次、あるいは2次のQCD 相転移は 人類は見つけられるのか?





衝突エネルギー関数として非単調性が見えている (κσ<sup>2</sup>, dv<sub>1</sub>/dy)





集団フロ

- Directed flow (v<sub>1</sub>, <p<sub>x</sub>>), Elliptic flow (v<sub>2</sub>)
  - → 衝突初期に作られ、高密度の状態方程式 (EOS) に敏感





負のフローとEOS の軟化

- ビリアル定理を使って任意の EOS を取り込めるように拡張した 輸送模型での計算例
- ▲ √s<sub>NN</sub>= 11.5 GeV で見られる負のフロー (dv<sub>1</sub>/dy<0) → (5-10)ρ<sub>0</sub> において急激な EOS の軟化あれば説明可能 0.3



15

(5-10)ρ<sub>0</sub>でQCD 相転移がありそう。 軟化が必要なことから(対称核物質では) 1次相転移が想定される!?









**GW170817** 

**B.** P. Abbott et al. (LIGO and Virgo) PRL 119, 161101 (2017)

- 質量和  $M = 2.74^{+0.04}$  <sub>-0.01</sub>  $M_{\odot}$
- それぞれの質量 1.17-1.60 M<sub>。</sub>
   → 連星中性子星合体 (Binary Neutron Star Merger)
- Gamma Ray Burst (GRB170717A) が 1.7 s 後に起こる。
   → GRB の起源(の一つ)を特定





inspiral (徐々に近づいていく段階)における振動数変化を観測
 → 中性子星半径を制限

 放出された物質の速度から中性子星の最大質量を制限 M. Shibata et al., 1710.07579

M<sub>max</sub> = (2.15-2.25) M<sub>o</sub> (c.f. ハイペロンパズル)

● r-過程元素生成の示唆



## 重力波から中性子星半径へ

- Inspiral phase での重力波 → 潮汐変形により位相が進む
   Tidal deformability  $Q_{ij} = -\lambda E_{ij}$ ,  $\lambda = \frac{\Lambda}{G} (GM/c^2)^5$ 
  - 大きな半径 (硬い EOS)  $\rightarrow$  変形しやすい  $\rightarrow$  大きな  $\Lambda$
  - ・中性子星半径は対称エネルギーパラメータ(S<sub>0</sub>,L)に大きく依存
     → 高次のパラメータの影響は?





#### (R-A) E.Annala+, PRL120('18)172703



FIG. 2. The  $\Lambda$  values for stars with  $M = 1.4 M_{\odot}$  as functions of the corresponding radius. The color coding follows Fig. 1, while the orange dashed line  $\Lambda = 2.88 \times 10^{-6} (R/\text{km})^{7.5}$  has been included just to guide the eye.

# $(\rho, T, Y_{e})$ during SN, BH formation, BNSM





- 中性子星の内側は見えないのに、 どうやって組成がわかるのですか? → 質量や半径からある程度推測できます。
- 静水圧平衡 小さな箱を考えて、 外の圧力+重力=内の圧力  $\frac{dP}{dr} = -G \frac{M \varepsilon/c^2}{r^2}$
- Tolman-Oppenheimer-Volkoff 方程式 (一般相対論補正を含む静水圧平衡)

$$\frac{dP}{dr} = -G \frac{(\varepsilon/c^2 + P/c^2)(M + 4\pi r^3 P/c^2)}{r^2(1 - 2GM/rc^2)}$$
$$\frac{dM}{dr} = 4\pi r^2 \varepsilon/c^2, \ P = P(\varepsilon) \ (EOS)$$



M(r): r までの質量 ɛ(r): エネルギー密度 P(r): 圧力





- ・状態方程式が与えられると質量と半径の関係(MR曲線)が 一意的に求まる。
  - → 中性子星の MR 曲線は相互作用模型を判別する













A→∞ における核子あたりのエネルギー (クーロンエネルギーは無視)

$$\begin{split} E &= \lim_{A \to \infty} \frac{-B(A,Z)}{A} = \lim_{A \to \infty} \left[ -a_v + a_s A^{-1/3} + a_a \frac{(N-Z)^2}{A^2} - a_p \frac{\delta_p}{A^{\gamma+1}} \right] \\ &= -a_v + a_a \delta^2 \end{split}$$

- 密度と非対称度の関数と考えると、 核子あたりのエネルギーが最小となる密度が実現する
  - $E = E(\rho_B, \delta)$ → 核物質の飽和性 飽和点  $(\rho_0, E_0) \simeq (0.16 \text{ fm}^{-3}, -16 \text{ MeV})$  状態方程式 (EOS)  $E ( x + \mu + -) + t + 7 物質$  L $\rho_{\theta}$  (空度)

 $E(\rho_{0})$ 

**飽和点** 



対称エネルギー  $S(\rho_{R})$ 

対称エネルギー

■ 非対称核物質 (N ≠ Z) のエネルギー

$$E(\rho_{\rm B},\delta) = E(\rho_{\rm B},\delta=0) + S(\rho_{\rm B})\delta^2 \qquad P = \rho^2 \partial E / \partial \rho$$

対称エネルギー S(ρ<sub>B</sub>) = E(中性子物質)- E(対称核物質)

■ 飽和密度でのパラメータ

• 非圧縮率  $K \equiv 9 \rho_0^2 \frac{\partial^2 E(\rho_{\rm B})}{\partial \rho_{\rm B}^2} \Big|_{\rho_{\rm B} = \rho_0}$ 

◎ 対称エネルギーの値と微分

状態方程式 (EOS)

$$S_{0} \equiv S(\rho_{0}) , \quad L \equiv 3\rho_{0} \left. \frac{dS(\rho_{B})}{d\rho_{B}} \right|_{\rho_{B}=\rho_{0}}$$

$$E(\rho_{B}, \delta) \simeq E_{0} + S_{0} \,\delta^{2} + \frac{L}{3} \,x \,\delta^{2} + \frac{K}{18} \,x^{2}$$

$$(x = (\rho_{B} - \rho_{0})/\rho_{0}) \qquad E(\rho_{0})$$





Unitary Gas Constraint on Symmetry Energy Parameters

- 対称エネルギー
  - 様々な実験データを用いた絞り込み
     (例:不安定核衝突からのπ生成比、SπRIT 実験、Ikeno+('16))
  - ■「ユニタリーガスが中性子物質エネルギーの下限を与える」との conjecture から対称エネルギーパラメータ(S<sub>0</sub>,L)を制限

I. Tews, J.M.Lattimer, AO, E.E.Kolomeitsev (TLOK), ApJ 848 ('17)105





Lattimer, Lim ('13), Lattimer, Steiner ('14) Tews, Lattimer, AO, Kolomeitsev ('16)



対称エネルギーパラメータから状態方程式へ

### ■ 対称エネルギー(中性子物質と対称核物質のエネルギー差)

● 飽和点 & 対称エネルギーパラメータ

 $E_{\rm NM}(u,\alpha) = E_{\rm SNM}(u) + \alpha^2 S(u)$   $E_{\rm SNM}(u) \simeq E_0 + \frac{K_0}{18}(u-1)^2 + \frac{Q_0}{162}(u-1)^3$   $S(u) \simeq S_0 + \frac{L}{3}(u-1) + \frac{K_s}{18}(u-1)^2 + \frac{Q_s}{162}(u-1)^3$  $(u = n/n_0, \alpha = (n_n - n_p)/n)$ 







# TLOK+2M。条件に基づく状態方程式

- 2M<sub>☉</sub> 条件を加えることで EOS の下限があがる
- 変分計算 (Friedman-Pandharipande, Togashi-Takano) と無矛盾
- APR, GCR 状態方程式は S₀が5角形の外
  - → 第一原理計算の選別へ(?)





Neutron Star MR curve

■ TLOK + 2 M<sub>☉</sub> 条件 → R<sub>1.4</sub>=(10.6-12.2) km

OKLTW, in prog.

- 他の多くの結果と consistent
  - LIGO-Virgo (Tidal deformability Λ from BNSM) (10.5-13.3) km *Abbott+('18b)* (9.1-14.0) km *De+('18)* (Λ)
     Neutron State
  - Theoretical Estimates (10.7-13.1) km Lattimer+, PRep.621('16)127
    - (10.0-13.6) km Annala+,PRL120('18)172703
    - (9-13.6) km

*Tews+, PRC98 ('18)045804* 

(12.0-13.6) km

F.J.Fattoyev+(PREX), PRL120 ('18)172702

> Parity violating obs. Large error bar





# 原子核の情報 (+2 $M_{\odot}$ ) から直接的に表した 中性子星物質状態方程式は 重力波からの半径制限と無矛盾。 (2-3) $\rho_{o}$ までは滑らかな外挿が成り立っているようである。

ただし、こうした EOS は 実際に高密度状態が作られる実験 (e.g. 重イオン衝突) で確かめられていない。



まとめ

- 高温・高密度核物質の理解が大きく進みつつある
  - 重イオン衝突・対称エネルギー・中性子星
- 高温・高密度核物質の理解に必要な理論の枠組み
  - 有限温度・密度における場の理論
  - QCD 有効模型における相転移と相図
  - 有限温度・密度格子 QCD と符号問題
  - 高エネルギー重イオン衝突における輸送理論
- 原子核基礎論 B 後半 (大西担当分)では、 これらの内容について講義します。

