

#### 北大理 大西明、石塚知香子、椿原康介 沼津高専 住吉光介 早稲田大理工山田章一 東京理科大 鈴木英之



- 超新星爆発のシミュレーション
  - バリオン、電子、光子(流体)
     +ニュートリノ(ボルツマン)
  - 1 次元(球対称)→ ニュートリノ輸送を 正確に取り入れると爆発しない (Sumiyoshi et al., 2005)
  - 2 次元流体→ もう少しで爆発に成功 (Janka et al., 2002)







(Janka et al., 2002)

「あと少し」に足りないものは?

- 流体模型の改善 → 多次元効果(対流、回転)、磁場、....
- ニュートリノ輸送係数(断面積と原子核の分布)
  - 電子捕獲率 → 電子とニュートリノの比
  - ニュートリノ反応率 → v から流体へのエネルギー移行
- 状態方程式
  - 柔らかさ(High  $\rho$ )  $\rightarrow$  重力エネルギーの解放量を決定
  - 不均一性(Low  $\rho$ )  $\rightarrow$  原子核生成による Energy Gain



# 代表的な超新星物質状態方程式

- 代表的な超新星物質状態方程式
  - Liquid-Drop 模型 (Lattimer-Swesty)

▶Skyrme 型の密度依存力 (K=180-350 MeV)+Liquid Drop

Relativistic EOS (Shen-Toki-Sumiyoshi-Oyamatsu)

≻RMF-TM1(K~280 MeV)+Thomas-Fermi 近似+a

- 低密度での問題点 「球形原子核 + 核子ガス」から「一様核物質」への転移が 圧力の不連続性を生み出す
  - Shen EOS では不連続のまま
  - ▲ Lattimer-Swesty EOS
     → Maxwell construction で
     不連続性を消去



# 圧力の不連続性が爆発に与えうる影響

- 不連続性の原因 : 表面 + クーロンエネルギーが、一様物質に転移する時点で 有限の「傾き」をもつ。
- 超新星の爆発エネルギーは、転移領域の圧力に sensitive
  - Ishizuka et al. (Thesis), 0.7 ρ<sub>0</sub> 近辺で圧力を滑らかにすると 爆発エネルギーに顕著な増加が見られる



5/12



- パスタ原子核:不連続性を滑らかにする
  - 通常のパスタ原子核の包絡線 = 連続パスタ (in Glendenning text)
     Sphere → Rod → Plate → Hole → Bubble
  - 残る不連続性: 一様物質への移行時 (u →1) で有限の傾き
     → (1-u)<sup>a</sup> を乗じて u → 1 での傾きを 0 にする
     (液体が主要になると表面の極率が負、また多くの phonon も寄与)

$$V_{sc} = \frac{a_{surf}}{R} + \beta_{Coulomb} R^2 = C (\Delta \rho_c)^{2/3} D_{sc}(u) / \rho_B$$



#### **Chiral RMF**



(Tsubakihara, AO, 2006)





## Chiral RMF+ 連続パスタ: 状態方程式の変化 (2)

- ┛ 問題点
  - 低密度: gas から Pasta への変化が連続的でない
     → α の影響
  - 非対称物質: 球形パスタ(u<<1)と非球形パスタ(u~1)が競合</li>
     → u<<1 から u~1 へ非連続に移行</li>





- 超新星爆発模型:1次元流体模型 (Sumiyoshi et al., 2002)
   ニュートリノ輸送は考慮せず、Ye は一定 → prompt Expl.
- ■「 Chiral RMF+ 連続パスタ」→ 爆発は起こらず
- 「Chiral RMF+連続パスタ+α」(preliminary)を 非常に低密度の領域で Shen EOS と連続に結合
  - 爆発の成否は Shen EOS と同じ
  - 爆発エネルギーは 10-20 % の減少



まとめ

- ■「Chiral RMF+連続パスタ」による超新星物質 EOS 構築の模索
  - Chiral RMF: 強結合格子 QCD に基づき、比較的柔らかい EOS
     → Shen EOS より程度爆発エネルギーが 1-5% 増加(前回、椿原)
  - 連続パスタ:対称核物質で体積占有率の高いパスタから一様物質 への転移を滑らかにする。
- 「核子ガス+パスタ」のみでは、低密度領域、あるいは非対称物質 において圧力は連続に変化しない。
  - 低密度側: α などの「有限原子核」の影響
  - 高密度側 (~ρ<sub>0</sub>): 球形パスタ(~ 原子核)と非球形パスタの競合
- 低密度側の EOS は超新星爆発エネルギーに大きな影響を与える
  - ρ<sub>0</sub>より少し低い密度での十分な圧力が重要と考えられる。



- 一様物質の EOS
  - SU(2) Chiral RMF  $\rightarrow$  SU(3) Chiral RMF ( 椿原 )
    - ≻Single, Double Λ 核、Σ原子の束縛エネルギーを再現可 ≻Hidden Strange meson (ζ、あるいは f<sub>0</sub>)とσの結合により、 K ~ 220 MeV 程度へ軟化
- 異なるパスタ配位が同様の自由エネルギーを与える
  - 様々な球形パスタ(~原子核)と非球形パスタの共存
     →パスタとNSE(Nucl. Stat. Equil.)の組み合わせ





- ■「球形原子核 + 核子ガス」から「一様核物質」への転移 → 圧力の不連続性を生み出す
  - Shen EOS では不連続のまま
  - Lattimer-Swesty EOS では、さらなる Maxwell construction で不連続性を消去
- 不連続性の原因: 表面 + クーロンエネルギーが、一様物質に転移する時点で 有限の「傾き」をもつ。

$$V_{sc} = \frac{a_{surf}}{R} + \beta_{Coulomb} R^{2}$$
$$= C \left( \Delta \rho_{c} \right)^{2/3} D_{sc}(u) / \rho_{B}$$







QGP からハドロン相への相転移 (QCD 相転移)
 = この宇宙最後の「真空相転移」である!

# **Effective Free Energy with Baryonic Effects**

Effective Free Energy

$$\mathcal{F}_{\rm eff}(\sigma_q) \;=\; \frac{\sigma_q^2}{2\alpha^2} + F_{\rm eff}^{(b)}(g_\sigma\sigma_q) + F_{\rm eff}^{(q)}(\sigma_q;T,\mu)$$



Baryons Gain Free Energy  $\rightarrow$  Extention of Hadron Phase to Larger  $\mu$  !

### **RMF** with $\sigma$ Self Energy from SCL-LQCD

#### σ Self Energy from simple Strong Coupling Limit LQCD

$$S \rightarrow -\frac{1}{2}(M, V_M M) \quad (1/d \text{ expansion})$$
  

$$\rightarrow b\sigma^2 + (\bar{\chi} \sigma \chi) \quad (\text{auxiliary field})$$
  

$$\rightarrow b\sigma^2 - a\log\sigma^2 \quad (\text{Fermion Integral})$$

🗖 RMF Lagrangian

 $U_{\sigma}($ 

•  $\sigma$  is shifted by  $f_{\pi}$ , and small explicit  $\chi$  breaking term is added.

$$\mathcal{L} = \bar{\psi} \left( i\gamma^{\mu} \partial_{\mu} - \gamma^{\mu} V_{\mu} - M + g_{\sigma} \sigma \right) \psi + \mathcal{L}_{\sigma}^{(0)} + \mathcal{L}_{\omega}^{(0)} + \mathcal{L}_{\rho}^{(0)}$$
$$-U_{\sigma} + \frac{\lambda}{4} (\omega_{\mu} \omega^{\mu})^{2}$$
$$\sigma) = 2a f \left( \sigma / f_{\pi} \right), \quad f(x) = \frac{1}{2} \left[ -\log\left(1 + x\right) + x - \frac{x^{2}}{2} \right], \quad a = \frac{f_{\pi}^{2}}{2} \left( m_{\sigma}^{2} - m_{\pi}^{2} \right)$$

#### **Nuclear Matter and Finite Nuclei**

- **Nuclear Matter: By tuning**  $\lambda$ ,  $g_{\omega N}$ ,  $m_{\sigma}$ , *EOS can be Soft !*
- Finite Nuclei: By tuning g<sub>ρN</sub>, Global behavior of B.E. is reproduced, except for j-j closed nuclei (C, Si, Ni).

