

手征模型中奇异强子物质的性质*

宋宏秋¹ 章利良¹ 苏汝铿² 王 平²

1(中国科学院上海原子核研究所 上海 201800)

2(复旦大学物理系 上海 200433)

摘要 把 FST 模型推广到包含奇异数的情形,并在平均场近似下用来研究含有核子、 Λ 和 Ξ 超子的奇异强子物质的饱和性和稳定性.

关键词 FST 模型 奇异强子物质 稳定性

奇异数为核结构开辟了新的自由度,并越来越引起关注.这与天体物理及气象学均有密切关系.例如,中子星内可能包含大量超子.奇异物质分两类:奇异夸克物质和奇异强子物质.预期具有大奇异数比的夸克物质态可能比正常原子核更稳定.同时,人们对奇异强子物质或超核的性质也作了相应的研究.本工作研究无限大奇异强子物质的性质.关于奇异物质的一般评论,可参考文献[1].

研究结果依赖于理论模型.Ikeda 等^[2]用 Brueckner 理论及 Nijmegen 势研究了奇异强子物质的性质.发现不同势的结果差别太大.Barranco 等^[3]用导数耦合(ZM)模型研究了多 Λ 物质.结果显示,系统对于发射粒子是稳定的.Schulze 等^[4]基于推广的 BHF 理论,用 Paris 核势和最新的软心 Nijmegen 超子-核子势研究了多 Λ 物质,估算了能保持结合的最高奇异数含量.章利良等^[5]用夸克-介子耦合(QMC)模型,王平等人^[6]用修正的夸克-介子耦合(MQMC)模型也对奇异强子物质作了研究.

核系统最终应由量子色动力学(QCD)来描述.由于非微扰 QCD 的困难,人们只能求助于有效模型,但这些模型应受制于 QCD 的内在对称性.Furnstahl 等提出一个强子模型^[7](称为 FST 模型).它把非线性手征对称性 破缺标度不变性和矢量为主现象结合在一起,成功地描述了核物质和有限核的特性以及热核的库仑不稳定性^[8].因此,用它来研究奇异强子物质是有意义的.为了描述超子间的强相互作用,参照 Schaffner 等^[9],在模型中包含了 σ 和 ω 介子.考虑到 $\Lambda + \Lambda \rightarrow \Xi^- + p$ 和 $\Lambda + \Lambda \rightarrow \Xi^0 + n$ 及其逆反应,除了 Λ 以外,我们还在物质中考虑 Ξ^- 和 Ξ^0 的混杂.简单起见,假设它们以等量出现.因此,将用单一符号 Ξ 来表示.

在 FST 模型中,引入一个新的轻标量场 $S(x) = S_0 - \sigma(x)$ 来代替通常的 σ 场,其标度 d 可不等于 1. $\sigma(x)$ 场是 $S(x)$ 相对于平衡值 S_0 的涨落.对非极化物质, π 介子无贡献.

* 国家自然科学基金(10075071)和中国科学院“九五”重大基础研究基金(KJq1-A1-410)资助

在平均场近似下, 推广了的 FST 模型的拉氏量为

$$\begin{aligned} L_{\text{MFT}} = & \sum_j \bar{\Psi}_j (i\gamma^\mu \partial_\mu - g_{\omega} \gamma^0 V_0 - g_{\eta} \gamma^0 \phi_0 - M_j + g_{S1} \sigma_0 + g_{\sigma^*} \sigma_0^*) \Psi_j + \\ & \frac{1}{2} \left(1 + \eta \frac{\sigma_0}{S_0} \right) m_\omega^2 V_0 + \frac{1}{4!} \zeta (g_{\omega N}^2 V_0)^2 + \frac{1}{2} m_\phi^2 \phi_0^2 + \frac{1}{2} m_{\sigma^*}^2 \sigma_0^{*2} - \\ & H_q \left(1 - \frac{\sigma_0}{S_0} \right)^{4/d} \left[\frac{1}{d} \ln \left(1 - \frac{\sigma_0}{S_0} \right) - \frac{1}{4} \right], \end{aligned} \quad (1)$$

其中 g_{ij} 是重子与介子场的耦合常数. 量 H_q 定义为 $m_S^2 = 4H_q/(d^2 S_0^2)$, ϕ_0 , V_0 , σ_0 和 σ_0^* 是平均介子场. 通过场论运算可得到系统的平均能量密度 ϵ 如下:

$$\begin{aligned} \epsilon = & \sum_i \frac{\gamma_i}{(2\pi)^3} \int_0^{k_F i} d^3 k E_i^*(k) + g_{\omega N} V_0 \rho_{BN} + (g_{\omega N} V_0 + g_{\eta N} \phi_0) \rho_{BA} + (g_{\omega \Xi} V_0 + g_{\eta \Xi} \phi_0) \rho_{BE} + \\ & H_q \left\{ \left(1 - \frac{\sigma_0}{S_0} \right)^{\frac{4}{d}} \left[\frac{1}{d} \ln \left(1 - \frac{\sigma_0}{S_0} \right) - \frac{1}{4} \right] + \frac{1}{4} \right\} - \frac{1}{2} \left(1 + \eta \frac{\sigma_0}{S_0} \right) m_\omega^2 V_0^2 - \frac{1}{4!} \zeta g_{\omega N}^4 V_0^4 - \\ & \frac{1}{2} m_\phi^2 \phi_0^2 + \frac{1}{2} m_{\sigma^*}^2 \sigma_0^{*2}, \end{aligned} \quad (2)$$

其中 $k_F i$ 是费米动量, γ_i 是自旋-同位旋简并度. $E_i^*(k) = \sqrt{M_i^{*2} + k^2}$. 有效重子质量为. $M_i^* = M_i - g_{\omega} \sigma_0 - g_{\sigma^*} \sigma_0^*$ 考虑反应 $\Lambda + \Lambda \rightleftharpoons n + \Xi^0$ 和 $\Lambda + \Lambda \rightleftharpoons p + \Xi^-$, 化学平衡条件为: $2v_\Lambda - v_N - v_\Xi = 0$ 其中 $v_i = \sqrt{k_F^2 + M_i^{*2}}$ 奇异数百分比定义为: $f_S \equiv (\rho_{BA} + 2\rho_{BE})/\rho_B$, 其中, $\rho_B = \rho_{BN} + \rho_{BA} + \rho_{BE}$. 给定 ρ_B 和 f_S , 通过上面 3 个方程确定 ρ_{BN} , ρ_{BA} , ρ_{BE} .

核子与介子的耦合常数由有限核性质确定^[7], 剩下 8 个耦合常数待定. 根据 OZI 规则^[10], 得到 $g_{\omega \Lambda}/g_{\omega N} = 2/3$, $g_{\omega \Xi}/g_{\omega N} = 1/3$. 然后再用一个 $\Lambda(\Xi)$ 超子在饱和密度的对称核物质中的能量 $E_\Lambda = -28\text{MeV}$ ($E_\Xi = -18\text{MeV}$) 来确定 g_{SA} ($g_{\Xi A}$). 对 ϕ 介子, 采用夸克模型的关系^[9]: $g_{\eta \Xi} = 2g_{\eta \Lambda} = -2\sqrt{2}g_{\omega N}/3$. 对 σ^* 介子, 使耦合常数满足一个 Λ 超子或 Ξ 超子在 Ξ 物质中的势深 $U_\Lambda^{(\Xi)} = U_\Xi^{(\Xi)} = 40\text{MeV}$, 其中 Ξ 物质密度 $\rho_\Xi \approx \rho_0$. 所有参数列在表 1 中. 强子裸质量为: $M_N = 939\text{MeV}$, $M_\Lambda = 1116\text{MeV}$, $M_\Xi = 1318.1\text{MeV}$, $m_\omega = 783\text{MeV}$, $m_{\sigma^*} = 975\text{MeV}$ 和 $m_\phi = 1020\text{MeV}$.

表 1 FST 模型参数

Set	g_{SN}^2	$m_S/$ MeV	$g_{\omega N}^2$	$S_0/$ MeV	ζ	η	D	g_{SA}^2	g_{Ξ}^2	$g_{\sigma^* \Lambda}^2$	$g_{\sigma^* \Xi}^2$
T1	99.3	509	154.5	90.6	0.0402	-0.496	2.70	37.32	9.99	48.31	154.62
T3	109.5	508	178.6	89.8	0.0346	-0.160	3.50	41.51	11.12	53.87	175.24

现在讨论物质的饱和性质. 重子比结合能为: $E/B = \epsilon/\rho_B - M_N(1 - Y_\Lambda - Y_\Xi) - M_\Lambda Y_\Lambda - M_\Xi Y_\Xi$, 其中 Y_i 是超子百分含量. 先研究由对称核物质与 Λ 组成的系统. 图 1 给出由参数 T1 得到的重子比结合能与重子密度的关系. 当 $f_S = Y_\Lambda$ 由小到大变化时, 曲线先变深后

变浅.最小值大概发生在 $Y_\Lambda=0.1$ 处.与正常核物质相比, $Y_\Lambda=0.1$ 物质的比结合能增加了约 0.6MeV, 意味着它比正常核物质更稳定.这个能量与其它理论结果^[3-6]类似, 但比 Ikeda 等人^[2]用 D 型 Nijmegen 势得到的 4MeV 小得多.还可发现, 随着 Y_Λ 的增加, 饱和密度从正常核物质的 0.148 fm^{-3} 增加到 0.24 fm^{-3} , 这时 Y_Λ 约为 0.4. Λ 含量的进一步增加, 饱和点密度持续下降, 直至 $Y_\Lambda \sim 0.8$ 饱和点消失.直到 $Y_\Lambda=0.75$ 时, 曲线有负的最小值.说明一个含有 75% Λ 超子的系统对粒子发射而言还是稳定的.

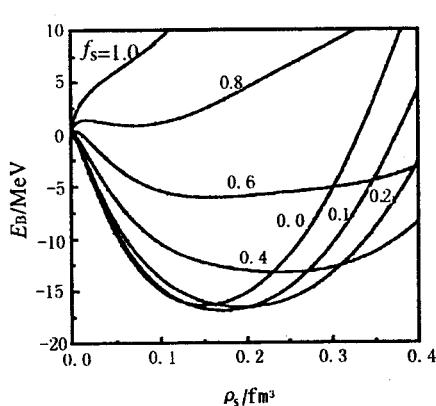


图 1 由参数组 T1 算得的 N- Λ 物质中重子比结合能与重子密度的关系

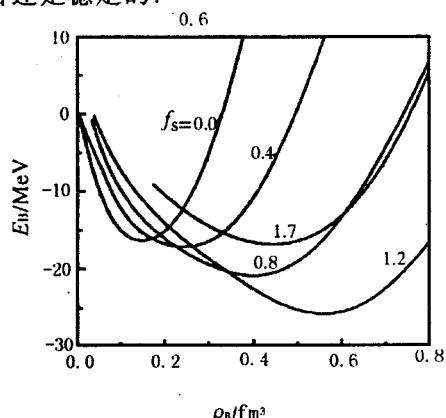


图 2 参数组 T1 算得的 N- Λ - Ξ 物质中重子比结合能与重子密度的关系

现在研究包含有核子, Λ 和 Ξ 超子的物质.图 2 给出在不同的 f_s 下, T1 参数给出的比结合能与重子密度的关系.曲线走向与图 1 大致相同.但在 $f_s \sim 1.2$ 时得到最大的结合能, 比结合能增量约 9.0MeV.说明 Ξ 超子的加入大幅提高了结合能, 系统更为稳定.这主要是 Ξ 超子间强烈吸引的结果.在达到最低点时, 物质密度达到 0.56 fm^{-3} .另外, 一直到 $f_s=1.8$ 在 $E/B - \rho_B$ 曲线上有一负的最低值.这意味着包含了 Ξ 超子的系统能够拥有更大的奇异数含量.

为了看清系统对 f_s 的稳定性, 把 E/B 对 ρ_B 求极值.在图 3(a)中画出比结合能极值对 f_s 的关系.图 3(b)和(c)中分别是相应的重子密度和 Λ 及 Ξ 的百分含量.作为对比, 图中也给出了核子- Λ 物质的结果.先看参数组 T1 的结果.可看出, 系统的最低能量点从 N- Λ 系统的 $(E/B, f_s) \approx (-16.9 \text{ MeV}, 0.1 \text{ MeV})$ 变为 N- Λ - Ξ 系统的 $(E/B, f_s) \approx (-26.0 \text{ MeV}, 1.23)$, 与 N- Λ 系统相比, N- Λ - Ξ 系统的比结合能增加了 9MeV 左右.从图 3(b)可见, 这时物质的密度约为 0.56 fm^{-3} .从图 3(c)可看出, 在 f_s 较小的时候 ($Y_\Lambda < 0.5$), Y_Λ 比 Y_Ξ 大.这表明, 这时稳定的系统将含有更多的 Λ 超子.当 $f_s \geq 0.2$ 时, Y_Ξ 几乎直线增加.大概在 $f_s = 0.75$ 时 Y_Ξ 与 Y_Λ 相等.在 f_s 较大时, Ξ 超子含量远远超过 Λ 超子.从上面分析可以看出, 有可能存在这样一个系统, 它的奇异数含量可达 $f_s \approx 1.23$, 密度可高达 $\rho_B \approx 0.56 \text{ fm}^3$.这时 Ξ 含量甚至超过核子的含量.这个结果与 Schaffner 等^[9]给出的结果及 MQMC 模型^[6]给出的结果相一致.在图 3(c)中, 可以看到在 $f_s \leq 0.2$ 时, Y_Ξ 的值为零.这是由于在化学平衡条件下, Y_Ξ 没有正解.在这种情况下, Λ 和 Ξ 不能共存, 系统只包含核子与 Λ 超子.

采用参数 T3 的结果与 T1 的结果在定性上类似,但在定量上有较大的区别. 最低点为 $(E/B, f_s, \rho_B) \approx (-21.5 \text{ MeV}, 1.25, 0.45 \text{ fm}^{-3})$.

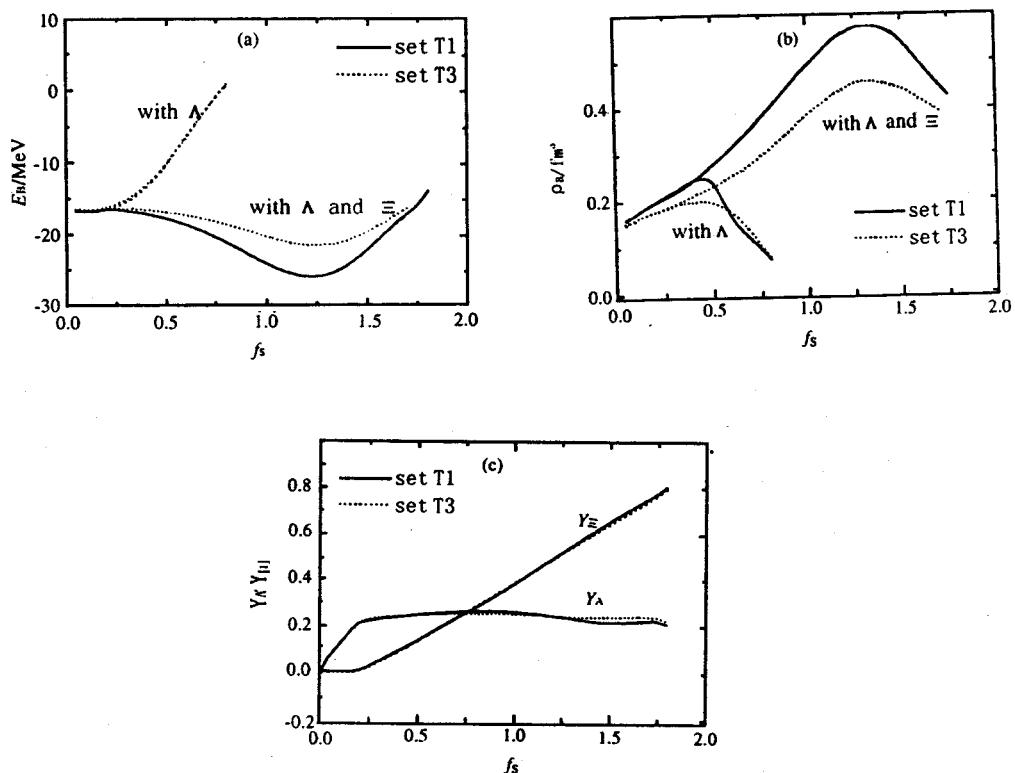


图 3 (a) 在核子 - Λ 及核子 - Λ - Ξ 混合物中, 每个重子最小结合能与奇异百分数 f_s 的关系
 (b) 与(a) 中最小结合能对应的重子密度与奇异百分数 f_s 的关系
 (c) 与(a) 中最小结合能对应的 Λ 超子以及 Ξ 超子的百分比

参考文献(References)

- 1 Greiner C. J. Phys., 1999, G25:389
- 2 Ikeda K, Bando H, Motoba T. Prog. Theor. Phys. Supplement, 1985, 81:147
- 3 Barranco M et al. Phys. Rev., 1991, C44:178
- 4 Schulze H J et al. Phys. Rev., 1998, C57:704
- 5 ZHANG L L, SONG H Q, SU R K. J. Phys., 1997, G23:557
- 6 WANG P et al. Nucl. Phys., 1999, A653:166
- 7 Furnstahl R J, TANG H B, Serot B D. Phys. Rev., 1995, C52:1368
- 8 ZHANG L L et al. Phys. Rev., 1999, C59:3292
- 9 Schaffner J et al. Ann. Phys., 1994, 235:35
- 10 Dover C B et al. Prog. Part. Nucl. Phys., Wilkinson Ded, 1984, 12:171—239(Pergamon, Oxford)

Strange Hadronic Matter in A Chiral Model *

SONG Hong-Qiu¹ ZHANG Li-Liang¹ SU Ru-Keng² WANG Ping²

1(*Institute of Nuclear Research, The Chinese Academy of Sciences, Shanghai 201800, China*)

2(*Department of Physics, Fudan University, Shanghai 200433, China*)

Abstract The FST model was extended to contain strangeness and then used in mean-field approximation to study the saturation properties and stabilities of the strange hadronic matter containing nucleons, Λ and Ξ hyperons.

Key words FST model, strange hadronic matter, stability

* Supported by NSFC(10075071) and CAS(KJ951-A1-4410)