

《理论力学 A》(2021 年秋季) 平时作业五¹

10 月 15 日 (星期五) 交, 接收电子版。

1. 钱德拉塞卡极限: 白矮星的最大质量。考虑铁白矮星, 即白矮星内部由铁原子核加电子组成。白矮星内部的压强主要来自电子的费米简并压。根据统计物理, 我们可以得到白矮星的状态方程如下:

$$\rho = 9.74 \times 10^8 \mu_e x_e^3 \text{ kgm}^{-3} \quad (1)$$

$$p = 1.42 \times 10^{24} \phi(x_e) \text{ Nm}^{-2} \quad (2)$$

其中 μ_e 为电子的平均分子量, 即将原子核平均分给每个电子, 每个电子分到的核子数。对于铁白矮星, 显然, $\mu_e = 56/26 \simeq 2.15$ 。公式中 x_e 为无量纲化电子的费米动量, 即电子的费米动量 p_F 与 $m_e c$ 的比值:

$$x_e = \frac{p_F}{m_e c} \quad (3)$$

在密度低的时候, 有 $x_e \ll 1$, 即电子是非相对论的。在密度高的时候有 $x_e \gg 1$, 即电子是极端相对论的。 $\phi(x)$ 的表达式为:

$$\phi(x) = \frac{1}{8\pi^2} \left\{ x(1+x^2)^{1/2}(2x^2/3 - 1) + \ln[x + (1+x^2)^{1/2}] \right\} \quad (4)$$

简单分析可知:

$$\phi(x) \simeq \frac{1}{15\pi^2} x^5, \quad (x \ll 1) \quad (5)$$

$$\phi(x) \simeq \frac{1}{12\pi^2} x^4, \quad (x \gg 1) \quad (6)$$

也就是说, 在密度比较低的时候, 电子的非相对论的 ($x_e \ll 1$), 状态方程近似为:

$$p \sim \rho_0^{5/3} \quad (7)$$

在密度比较高的时候, 电子变得极端相对论 ($x_e \gg 1$), 状态方程近似为:

$$p \sim \rho_0^{4/3} \quad (8)$$

请通过数值计算如下的常微分方程组, 得到一系列的白矮星的质量和半径关系 (M, R)。其中质量请用太阳质量为单位 ($M_\odot = 1.99 \times 10^{30} \text{ kg}$)。

$$\frac{dp(r)}{dr} = -\frac{Gm(r)}{r^2} \rho(r) \quad (9)$$

$$\frac{dm(r)}{dr} = 4\pi r^2 \rho(r) \quad (10)$$

注意, 为了得到白矮星的最大质量, 核心处 ($r = 0$) 的密度 (ρ_c) 应该取高于 $x_e = 1$ 对应的密度。现在有很多现成的小程序可以直接调用, 例如 python scipy 中的 odeint, matlab 中的 ode 等等。

数值计算得到的白矮星的最大质量是多少? 请根据计算结果作如下两幅图: (1) $\rho_c - M$; (2) $M - R$ 。数据点取最大质量附近的系列值 (参考文献: Chandrasekhar, S., 1931, *Astrophysical Journal*, vol. 74, p.81 <http://articles.adsabs.harvard.edu/pdf/1931ApJ....74...81C>)。

2. 奥本海默极限：中子星的最大质量。奥本海默在最初研究中子星最大质量的时候，假设中子星由纯中子组成。中子星内部的压强由中子的费米简并压提供。根据统计物理，我们可以得到中子气体的状态方程：

$$\rho = 1.80 \times 10^{20} \chi(x_n) \text{ kgm}^{-3} \quad (11)$$

$$p = 1.62 \times 10^{37} \phi(x_n) \text{ Nm}^{-2} \quad (12)$$

其中 $x_n = p_F/m_n c$ 为中子无量纲化的费米动量。 $\chi(x)$ 的表达式为：

$$\chi(x) = \frac{1}{8\pi^2} \{x(1+x^2)^{1/2}(2x^2+1) - \ln[x+(1+x^2)^{1/2}]\} \quad (13)$$

简单分析可知：

$$\chi(x) \simeq \frac{1}{3\pi^2} x^3, \quad (x \ll 1) \quad (14)$$

$$\chi(x) \simeq \frac{1}{4\pi^2} x^4, \quad (x \gg 1) \quad (15)$$

对于纯中子气体的状态方程，我们也可以采用如下形式的状态方程：

$$\rho = 5.71 \times 10^{17} (\sinh t - t) \text{ kgm}^{-3} \quad (16)$$

$$p = 1.71 \times 10^{34} [\sinh t - 8 \sinh(t/2) + 3t] \text{ Nm}^{-2} \quad (17)$$

其中：

$$t = 4 \operatorname{arcsinh}(p_F/m_n) = 4 \ln \left(x_n + [1 + x_n^2]^{1/2} \right) \quad (18)$$

对于典型的中子星来说，它的半径非常接近同样质量黑洞的 Schwarzschild 半径，因此，我们必须用广义相对论版的流体静力学平衡方程，Tolman-Oppenheimer-Volkoff 方程组处理（注：令光速 $c = \infty$ ，该方程退化到牛顿版的流体静力学平衡方程）：

$$\frac{dp(r)}{dr} = -\frac{G \left[m(r) + \frac{4\pi r^3 p(r)}{c^2} \right]}{r^2 \left[1 - \frac{2Gm(r)}{c^2 r} \right]} \left[\rho(r) + \frac{p(r)}{c^2} \right] \quad (19)$$

$$\frac{dm(r)}{dr} = 4\pi r^2 \rho(r) \quad (20)$$

请通过数值计算，得到一系列的中子星的质量和半径关系 (M, R) 。

数值计算得到的中子星的最大质量是多少？请根据计算结果作如下两幅图：(1) $\rho_c - M$ ；(2) $M - R$ （参考文献：Oppenheimer, J. R.; Volkoff, G. M., 1939, Physical Review, vol. 55, Issue 4, pp. 374-381 <https://journals.aps.org/pr/abstract/10.1103/PhysRev.55.374>）。

3. 选做题，不同提交。相对论性流体静力学平衡方程：**Tolman-Oppenheimer-Volkoff 方程**。讨论相对论星体的流体静力学平衡方程。在广义相对论中，星体的引力质量 M 的定义为：

$$M = \int_0^\infty 4\pi r^2 \rho(r) dr \quad (21)$$

其中 $\rho(r) = n(r)m_B c^2 + \epsilon(r)$ 为流体单位体积的质能密度，这里已假设该流体由质量都为 m_B 为的粒子组成， $n(r)$ 为粒子数密度。 ρ 包含了粒子的静能和流体的内能。而星体包含的总粒子数为：

$$N = \int_0^\infty 4\pi r^2 \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{2Gm(r)}{rc^2}}} n(r) dr \quad (22)$$

上式中 $m(r)$ 的定义为:

$$m(r) = \int_0^r 4\pi r^2 \rho(r) dr \quad (23)$$

这里用到了广义相对论中的体积微元为: $dV = 4\pi r^2 \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{2Gm(r)}{rc^2}}} dr$ 。在广义相对论中, 引力质量就是星体的总能量 (该表达式如此简单, 它包含流体的质能, 引力场的能量以及它们的相互作用能!)。试根据变分 $\delta n(r) \neq 0$, 以及如下的变分条件:

$$\delta M - \lambda \delta N = 0 \quad (24)$$

得到 TOV 方程的积分表达式, 即方程 (19) 的积分结果。详细的推导请参见斯蒂芬·温伯格 (Steven Weinberg) 的《引力论与宇宙论 (Gravitation and Cosmology)》第 11 章: Stellar Equilibrium and Collapse, 第 2 小节。