

## Quantenmechanik II. Übung 10.

FS 14

Abgabe: Di 13. Mai 2014

### 1. Weisser Zwerg, Teil 2

Es soll gezeigt werden, dass (a) für kleine Sternmassen  $M$  eine Masse-Radius Beziehung der Form  $MR^3 = \text{konst}$  gilt; (b) es eine kritische Masse  $M_*$  (Chandrasekhar-Masse) gibt so, dass der Stern instabil gegen Kollaps ist, falls  $M \geq M_*$ .

Zwei Überlegungen führen unabhängig voneinander zum Ziel: Eine (i), die bloss auf Grössenordnungen achtet, und eine (ii-iv) die quantitativ präzise ist.

i) Betrachte den Stern in grober Näherung als eine Kugel vom Radius  $R$  aus  $N$  Elektronen und  $N/Z$  Kernen auf ( $Z$  Kernladungszahl). Wie gross ist der Fermi-Impuls  $p_F = \hbar k_F$ ? Schätze die (relativistische) kinetische Energie des Sterns so, als ob alle Elektronen Impuls  $p_F$  hätten; und die (gravitationelle) potentielle Energie, als ob alle Paare Abstand  $R$  hätten. Minimiere die Summe der kinetischen und potentiellen Energie als Funktion von  $R$ . Wie verhält sich der optimale Radius  $R$  als Funktion von  $N$ ? Zeige

$$M_* \approx \frac{(\hbar c)^{3/2}}{G^{3/2} m_0^2},$$

wobei alle dimensionslosen Faktoren gleich 1 gesetzt wurden.

ii) Verwende die Chandrasekhar-Gleichung

$$\frac{1}{\xi^2} \frac{d}{d\xi} \left( \xi^2 \frac{d\varphi}{d\xi} \right) = - \left( \varphi^2 - \frac{1}{z_c^2} \right)^{3/2} \quad (1)$$

für  $z_c \varphi > 1$  und Randbedingungen  $\varphi(0) = 1$ ,  $\varphi'(0) = 0$ , wobei  $\varphi(\xi)$  und  $z_c$  in Teil 1 der Aufgabe definiert wurden:

$$\varphi(\xi) = z_c^{-1} \sqrt{1 + (p_F(r)/mc)^2}, \quad (r = \lambda \xi). \quad (2)$$

Sei  $\xi_1$  so, dass  $z_c \varphi(\xi_1) = 1$ .

Leite die Masse-Radius Beziehung des Sterns her, und zwar in der parametrischen Form

$$R = \frac{\xi_1}{K z_c}, \quad (3)$$

$$M = \left( \frac{3\pi}{4} \right)^{1/2} \xi_1^2 |\varphi'(\xi_1)| \frac{(\hbar c/G)^{3/2}}{(m_0/Z)^2}, \quad (4)$$

wobei  $\varphi'(\xi_1) < 0$ .

*Hinweis:* Drücke die Dichte  $\rho(r)$  in  $M = 4\pi \int_0^R r^2 \rho(r) dr$  durch  $p_F(r)$  und schliesslich durch  $\varphi(\xi)$  aus.

iii) Schliesse daraus, dass der ultra-relativistische Grenzfall ( $z_c \rightarrow \infty$ ) einer kritischen Masse  $M_*$  entspricht mit  $R \rightarrow 0$  (Kollaps). Zur quantitativen Auswertung, verwende dass in diesem Fall

$$\xi_1 = 6.897, \quad \xi_1^2 \varphi'(\xi_1) = -2.018. \quad (5)$$

Drücke das Resultat für  $M_*$  in Einheiten der Sonnenmasse  $M_\odot = 1.98 \cdot 10^{30}$  kg aus.

iv) Im nicht-relativistischen Fall ( $z_c \rightarrow 1$ ) ist es zweckmässig, die Ruheenergie  $mc^2$  von der Fermi-Energie abzuziehen:  $f := z_c \varphi - 1$ , womit  $f(0) = z_c - 1$ ,  $f(\xi_1) = 0$ . Schreibe die Gl. (1) um auf  $0 < f \ll 1$  und erhalte

$$\frac{1}{\xi^2} \frac{d}{d\xi} \left( \xi^2 \frac{df}{d\xi} \right) = -(2f)^{3/2} \quad (6)$$

mit  $f'(0) = 0$ . Zeige, dass  $f'(\xi_1) \propto \xi_1^{-5}$  und damit  $MR^3 = \text{konst.}$

*Hinweis:* Mit  $f(\xi)$  ist auch  $a^4 f(a\xi)$ , ( $a > 0$ ) eine Lösung (wieso?).

Quantitative Auswertung:

$$f'_0(1) = -16.55$$

für die Lösung mit  $f_0(1) = 0$ .