

Norges teknisk-naturvitenskapelige universitet
 Institutt for fysikk

BOKMÅL

EKSAMEN I: MNFFYX2 / V00 - Nøytronstjerner (MNFFY-450. Kompakte stjerner)

DATO: LØRDAG 10/6 – 2000

TID: 09.00 – 15.00

Antall vekttall: 4

Tillate hjelpemidler:
 Matematiske tabeller,
 kalkulator

Antall sider: 4

Oppgave 1

- a) Vekselvirkningen mellom to nukleoner kan approksimeres ved en (konstant) potensialbrønn med dybde V_0 og rekkevidde b , dvs.

$$V(r) = \begin{cases} -V_0, & \text{for } r < b, \\ 0, & \text{for } r > b, \end{cases}$$

og sannsynligheten for å finne to nukleoner innenfor en avstand b fra hverandre i en kuleformet atomkjerne med radius r , kan da settes lik

$$P(b,R) = \begin{cases} (b/R)^3 [1 - (9/16)(b/R) + (1/32)(b/R)^3], & \text{for } R > b/2, \\ 1, & \text{for } R < b/2. \end{cases}$$

Vis at total energi for et system (en atomkjerne) med A slike (ikke-relativistiske) nukleoner og konstant tetthet kan skrives

$$E = T + W = \alpha A^{5/3} / R^2 - A(A-1) (V_0/2) P(b,R),$$

der

$$\alpha = (3/10) (9\pi/8)^{2/3} (\hbar^2/m).$$

- b) Hva blir $P(b,R)$ for $b \ll R$? Hvorfor?
 Vis at vi ikke kan finne en stabil likevektstilstand for $R < b/2$.

- c) Finn $R(b)$ ved likevekt (for $R > b/2$), når vi antar at

$$A(A-1)(V_0/2)b^2 \gg \alpha A^{5/3}.$$

Hvordan passer svaret med eksperimentelle resultater? Hvorfor? For hvilke $R(b)$ har energien en maksimumsverdi?

Oppgave 2

- a) I en magnetisk (Goldreich-Julian) dipol-modell for pulsarer er dipol-feltet utenfor en nøytronstjerne gitt ved

$$\underline{B}^{(u)} = B_p R^3 [(\cos \theta / r^3) \underline{\hat{e}}_r + (\sin \theta / 2r^3) \underline{\hat{e}}_\theta],$$

der B_p er feltstyrken ved magnetpolene på overflaten av stjernen, og R er stjerne-radien. Vis at diskontinuiteten i den elektriske feltkomponenten normalt på overflaten tilsvarer en overflate-ladningstetthet lik

$$\sigma = -(B_p \Omega R / 4\pi c) \cos^2 \theta.$$

- b) Finn en øvre grense for overflatetemperaturen til nøytronstjernen i Krabbe-pulsaren, ved å anta at tap av rotasjonsenergi utsendes som termisk stråling fra overflaten, når radius og treghetsmoment er lik

$$\begin{aligned} R &= 12 \text{ km,} \\ I &= 1.4 \cdot 10^{45} \text{ g cm}^2? \end{aligned}$$

Krabbe-pulsarens periode er gitt ved

$$\begin{aligned} P &= 0.0331 \text{ sek,} \\ P/\dot{P} &= 2486 \text{ år.} \end{aligned}$$

- c) Anta at spenningsenergien utløst ved stjerneskjelv kan finnes fra energi-uttrykket

$$E = E_0 + A\varepsilon^2 + J^2(1 - \varepsilon) / (2 I_0) + B(\varepsilon - \varepsilon_0)^2,$$

der E_0 er energien til en ikke-roterende stjerne, I_0 er tilsvarende treghetsmoment, A definerer gravitasjonsenergi, B definerer spenningsenergi, og ε er en deformasjonsparameter som definerer treghetsmomentet for den roterende stjernen lik

$$I = I_0(1 + \varepsilon).$$

Vis at energien utløst i et "stjerneskjelv" kan skrives

$$\Delta E = 2(A+B)(\varepsilon_0 - \varepsilon)\Delta\varepsilon, \text{ n\aa}r \varepsilon \rightarrow \varepsilon - \Delta\varepsilon, \text{ og } \varepsilon_0 \rightarrow \varepsilon_0 - \Delta\varepsilon_0,$$

~~n\aa~~ $\Delta\varepsilon$ er liten i forhold til ε , som angir deformasjonsparameteren like for skjelvet. ε_0 er deformasjonsparameteren som ville gi spenningsfri skorpe.

Oppgitt: $P_2(\cos\theta) = (3\cos^2\theta - 1)/2 = (2 - 3\sin^2\theta)/2$,
 Stefan-Boltzmanns konstant: $\sigma = 5.67 \cdot 10^{-8} \text{ Jm}^{-2} \text{ sek}^{-1} \text{ K}^{-4}$.
 $\underline{E} = -\nabla\Phi$, der $\nabla^2\Phi = 0$.

Oppgave 3

- a) Anta en idell Fermi-gass av ikke-relativistiske nøytroner (n) og protoner (p), og relativistiske elektroner (e), i nøytronstjerners indre for tettheter

$$\rho < \rho_c = 8 \cdot 10^{14} \text{ g/cm}^3.$$

Vis at Fermi-energiene er gitt ved

$$E'_F(n) = E_F(n) - m_n c^2 = E_F(e) = (3\pi^2)^{1/3} (m_e c^2) (\hbar/m_e c) n_e^{1/3},$$

$$E'_F(p) = E_F(p) - m_p c^2 = [E'_F(n)]^2 / 2m_n c^2,$$

og at Fermi-impulsene er gitt ved

$$p_F(n) = [2 m_n c^2 E'_F(n)]^{1/2} / c,$$

$$p_F(p) = p_F(e) = E'_F(n) / c,$$

hvis vi antar likevekt for " β -decay"; $n \rightarrow p + e^- + \bar{\nu}_e$.

- b) Myon-nøytrino-reaksjoner i nøytronstjerner må tas med i betraktninger når det kjemiske potensial for elektroner oppfyller

$$\mu_e > m_\mu c^2, \text{ for } \rho > \rho_c.$$

Vis at med likevektsbetingelsen

$$E_F(\mu) = E_F(e),$$

gjelder relasjonene

$$p_F(e) dp_F(e) = p_F(\mu) dp_F(\mu),$$

$$F = p_\mu^2 dp_\mu / p_e^2 dp_e = \begin{cases} 0, & \text{for } \rho < \rho_c, \\ \{1 - [m_\mu c^2 / E_F(e)]^2\}^{1/2}, & \text{for } \rho > \rho_c. \end{cases}$$

- c) ~~Temperaturer i nøytronstjerner indre kan for eksempel beregnes som funksjon av tiden~~ hvis vi antar at materien består av en ideell gass av degenererte fermioner, dvs. i første approksimasjon nøytroner. Hvis vi neglisjerer vekselvirkninger mellom partiklene, er varmekapasiteten for et system av N partikler med masse m gitt ved

$$C_v = Nc_v = dU/dT \Big|_{N,V} = \pi^2 [(x^2 + 1)^{1/2} / x^2] Nk(kT / mc^2),$$

der

$$x = p_F / mc.$$

Finn den totale termiske (indre) energi for et system av nøytroner, når vi antar at x er tilnærmet konstant. Hva blir da U for en nøytronstjerne med masse M og temperatur T? Hva blir den tilsvarende termiske (indre) energi U hvis vi antar at materien i nøytronstjernen består av relativistiske kvarker med partikkel-tettheter

$$n_u = n_d = n_s = n?$$