

А.И. Мамаджанов., Б.Б. Шахобиддинов

Наманган мухандислик-педагогика институти

ГРАВАСТАР АТРОФИДА СИНОВ ЗАРРАСИННИГ ХАРАКАТ ТЕНГЛАМАСИ

Коинотдаги кора энергия ва кора материя масаласи хозирги замон астрофизиклари олдида улкан муаммо булиб турибди. Янги курилишдаги юлдузларни кашф қилиш бу муаммони хал қилиш баробарида, биз учун хозиргача номалум булиб келган кора туйнукларни космология лугатидан чиқариб ташлаши хам мумкин. Бу масалада илк гоёни биринчи булиб Георги Чаплин берди. Унинг фикрича бизга коинотда кора туйнук булиб куринаётган боъект аслида малум квант жараёнлар натижасида хосил булган улик юлдуз экан. Бинобарин унинг ташки қобиғи адронли материядан ташкил топган булса ички қисми эса кора энергия ва кора материядан иборат. Колаверса унинг қобик қисми узини кора туйнукдаги ходисалар горизонти қаби тутуди.

Мазур ва Мотоллалар шу гоёни ривожлантириб граастарнинг ички қисмини Де-Ситтер фазоси, ташки қисмини эса оддий Швалцшилд фазоси тавсифлаб бериши керак деган таклифни бердилар [1]. Ундан кейин унинг ички ва ташки електромагнит майдонларининг мавжудлиги ва унинг эришиши мумкин қийматлари устида куплаб олимлар тадқиқот олиб бордилар. Лекин кора туйнукдан граастарни қандай ажратиш мумкин деган саволга жавобни қам сонли мақолалардан олишимиз мумкин [2]. Ушбу мақоламизда юқорида тилга олинган икки турдаги компакт боъектларнинг атрофида заррачанинг харакатини урганиш орқали уларни бир биридан ажратиш мумкинлигини курсатиб берамиз.

Граваастарни ташки фазо-вакт метрикасини қуйидагича қурилишга эга [3]

$$ds^2 = -\left(1 - \frac{2M}{r} + \frac{2J}{r^4}\right) \left\{ 1 + 2 \left[\frac{J^2}{Mr^3} \left(1 + \frac{M}{r}\right) + \frac{5}{8} \frac{Q - J^2/M}{M^3} Q_2^2(\chi) \right] P_2(\cos \theta) \right\} dt^2$$

$$\begin{aligned}
 & + \left(1 - \frac{2M}{r} + \frac{2J}{r^4}\right)^{-1} \left\{ 1 - 2 \left[\frac{J^2}{Mr^3} \left(1 - \frac{5M}{r}\right) + \frac{5}{8} \frac{Q - J^2/M}{M^3} Q_2^2(\chi) \right] P_2(\cos \theta) \right\} dr^2 \\
 & + r^2 \left\{ 1 + 2 \left[-\frac{J^2}{Mr^3} \left(1 + \frac{2M}{r}\right) + \frac{5}{8} \frac{Q - J^2/M}{M^3} \left(\frac{2M}{\sqrt{r(r-2M)}} Q_2^1 - Q_2^2(\chi) \right) \right] P_2(\cos \theta) \right\} \\
 & \times \left\{ d\theta^2 + \sin^2 \theta \left[d\varphi - \frac{2J}{r^3} dt \right]^2 \right\} \tag{1}
 \end{aligned}$$

бу ерда

$$\begin{aligned}
 Q_2^1(\chi) &= \sqrt{\chi^2 - 1} \left[\frac{3\chi^2 - 2}{\chi^2 - 1} - \frac{3}{2} \chi \ln \frac{\chi + 1}{\chi - 1} \right], \quad Q_2^2(\chi) = \frac{5\chi - 3\chi^2}{(\chi^2 - 1)} + \frac{3}{2} (\chi^2 - 1) \ln \frac{\chi + 1}{\chi - 1} \\
 P_2(\cos \theta) &= \frac{1}{2} (3 \cos^2 \theta - 1), \quad \chi = \frac{r}{M} - 1 \tag{2}
 \end{aligned}$$

Гравастарни ташки метрикасини унинг умумий массаси M , умумий бурчак моменти J ва квадруполь моменти Q оркали аникланади. Квадруполь момент эксцентриситет оркали куйидагича ифодаланади $e = \sqrt{(r_e/r_p)^2 - 1}$ $e = \sqrt{3Q/Mr^{*2}}$. Бу ерда r^* - манбадан жуда узок масофа, r_e ва r_p лар мос равишда экваториал ва поляр радиуслар. Юкоридаги келтирилган метрика (1) жуда мураккаб булганлиги учун, бурчак мومتини J кичик деб олиб унинг юкори тартибли хадларини ташлаб юборамиз. Натижада (1) метрика куйидаги куринишга келади.

$$\begin{aligned}
 ds^2 &= - \left(1 - \frac{2M}{r}\right) \left[1 + \delta P_2(\cos \theta) Q_2^2(\chi) \right] dt^2 + \left(1 - \frac{2M}{r}\right)^{-1} \left[1 - \delta P_2(\cos \theta) Q_2^2(\chi) \right] dr^2 \\
 &+ r^2 \left(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2 - \frac{4J}{r^3} \sin^2 \theta dt d\varphi \right) \left[1 + \delta P_2(\cos \theta) \left(\frac{2M}{\sqrt{r(r-2M)}} Q_2^1(\chi) - Q_2^2(\chi) \right) \right] \tag{3}
 \end{aligned}$$

Синов зарраси учун Гамилтон-Якоби тенгламаси

$$g^{\mu\nu} \left(\frac{\partial S}{\partial x^\mu} \right) \left(\frac{\partial S}{\partial x^\nu} \right) = -m^2 \tag{4}$$

куринишга эга. Гравастар майдонида харакатланаётган зарра учун таъсирни эса куйдаги куринишда езиш мумкин.

$$S = -Et + L\varphi + S_{r\theta}(r, \theta) \quad (5)$$

Бу ерда E ва L энергия ва импульс моменти. Агар заррача экваториал текисликда харакатланади деб карасак $\theta = \pi/2$, у холда эффектив потенциални анча соддарок курунишда топиш мумкин булади яни

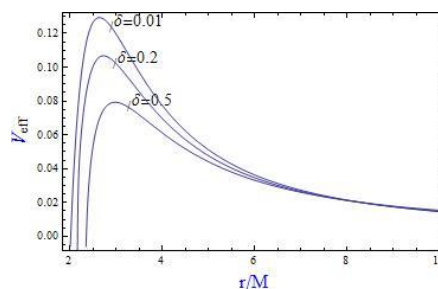
$$V_{eff} = N \left[1 - \frac{\delta}{2} Q_2^2(\chi) \right] + \frac{NL^2}{r^2} \left[1 - \frac{\delta}{2} Q_2^2(\chi) \right] \left(1 - \frac{\delta}{2} \Lambda \right)^{-1} + \frac{4JEL}{r^3} \quad (6)$$

Эффектив потенциални квадрупол моментни узгариши билан радиусга боғликлиги 1-расимда курсатилган. [3] да энергия ва импульс моментлари учун олинган ифода ва

$$\frac{\partial V_{eff}}{\partial r} = 0 \quad (7)$$

$\delta \setminus J$	0.02	0.03	0.04	0.05	0.06
0.02	3.19	3.18	3.17	3.16	3.15
0.03	3.29	3.28	3.27	3.25	3.24
0.04	3.37	3.36	3.35	3.34	3.33
0.05	3.46	3.45	3.44	3.43	3.41
0.06	3.53	3.52	3.51	3.50	3.49

1-жадвал



1-расм

тенгламадан фойдаланиб гравастар атрофида харакат килаётган заррачанинг минимал айланма орбитаси учун сонли ечимини олиш мумкин. Минимал айланма орбитани квадрупол момент узгаришига боғликлиги 1-жадвалда курсатилган.

1-жадвалдан куруниб турибдики квадрупол момент ортиши билан заррачанинг минимал айланма орбитаси ҳам ортиб бормокда. Бундан шундай хулоса килиш мумкинки, қора туйнукнинг квадрупол моменти булмайдиган натижада унинг айланишидан ҳеч қандай минимал айланма орбитанинг ортиши кузатилмайдиган. Гравастарда эса аксинча айланиш натижасида квадрупол момент ортиб минимал айланма орбита ҳам гравастардан узоклашади.

Фойдаланилган адабиётлар

1. P.O. Mazur., E. Motolla. Proceeding of the National Academy of Science, vol.101.p.95445-9550.(2004).
2. B. V. Turimov., B. J. Ahmedov and A. A. Abdujabbarov. Mod. Phys. Lett. A, vol. 24. p. 723-737. (2009).
3. T. Harko., Z. Kovacs., S. N. F. Lobo. Classical and Qantum Gravity. vol. 26. pp. 215006 (2009).