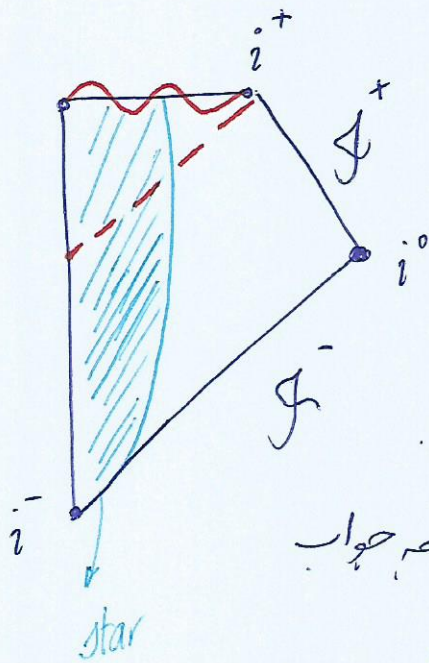


□ شماره‌های ساده چاره‌ها

در درس فاده‌های قبل دربارهٔ سیاهچاله‌ها، سفیدچاله‌ها، کرم‌چاله‌ها صحبت کردیم. البته باید دقت بسیار زیادی داشت که این اجرام ایزوله و مجردی هستند. زمانی واقعه‌ی شبه‌سوارز سیاهچاله نسبت کمپون از ساده‌تر شدن است. تحول شماره‌ای می‌تواند باعث این سیاهچاله‌ها نشود، ولی باید توجه داشت باشیم که گذراندن شماره سیاهچاله نسبت به نمودار نیز در شماره‌های در حال تحول به شکل زیر است.

(شکل ۱)



با توجه به شکل شماره گذراندن سفیدچاله اندازد.

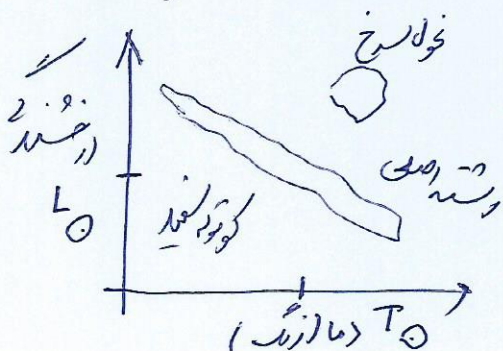
ناحیه‌ها سوراخ خورده خلاء نسبت از نیمه جواب

سوارز شبه‌درام ناحیه کار می‌کنند و تری

asymptotically flat مشابه میدان‌های استار در افق سیاهچاله

تحول شماره‌ای سفید، شماره‌زوتری، سیاهچاله‌ها اندازد شماره‌ها در نمودار H-R

(شکل ۲)



2,

برای بررسی نسبت داخلی ستاره، حدس می‌زنیم استاتیسیته را در نظر بگیریم، و داریم

(1) $ds^2 = e^{-2\alpha(r)} dt^2 + e^{2\beta(r)} dr^2 + r^2 d\Omega^2$

حال بر جواب موارد اینشتین که در حد 0 است. عمل می‌کنیم.

(2) $G_{\mu\nu} = R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R = 8\pi G T_{\mu\nu}$

تا سوز اینشتین بر صورت ρ و P استخراج می‌شود.

(3) الف - $G_{tt} = \frac{1}{r^2} e^{2(\alpha-\beta)} (2r \partial_r \beta - 1 + e^{2\beta})$

ب - $G_{rr} = \frac{1}{r^2} (2r \partial_r \alpha + 1 - e^{2\beta})$

ج - $G_{\theta\theta} = r^2 e^{-2\beta} \left[\partial_r^2 \alpha + (\partial_r \alpha)^2 - \partial_r \alpha \partial_r \beta + \frac{1}{r} (\partial_r \alpha - \partial_r \beta) \right]$

د - $G_{\phi\phi} = \sin^2 \theta G_{\theta\theta}$

حال ستاره را به صورت یک سیال کلاسیک در نظر می‌گیریم

(4) $T_{\mu\nu} = (\rho + P) u_\mu u_\nu + P g_{\mu\nu}$

ρ و P فقط تابعی از r است. چهار بردار جهت را در جهت زمان گونه انتخاب می‌کنیم

(5) $u_\mu = (e^\alpha, 0, 0, 0)$ در نتیجه

در نتیجه روابطی تا شعری انرژی - همانند برهمه از خواص بود.

3,

(6)
$$T_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} e^{2\alpha} \rho & & & \\ & e^{2\beta} p & & \\ & & r^2 & \\ & & & r^2 \sin^2 \theta p \end{pmatrix}$$

در نتیجه به سادگی مشتق اینستین داریم.

(7)
$$\frac{1}{r^2} e^{-2\beta} (2r \partial_r \beta - 1 + e^{2\beta}) = 8\pi G \rho \quad t-t$$

(8)
$$\frac{1}{r^2} e^{-2\beta} (2r \partial_r \alpha + 1 - e^{2\beta}) = 8\pi G p \quad r-r$$

(9)
$$e^{-2\beta} \left[\partial_r^2 \alpha + (\partial_r \alpha)^2 - \partial_r \alpha \partial_r \beta + \frac{1}{r} (\partial_r \alpha - \partial_r \beta) \right] = 8\pi G p \quad \theta-\theta$$

بنابراین معادله برای α از معادله (9) مشتق نیست. به سادگی درجه این است که رابطه (7)

معادله tt فقط به β وابسته است، و این را می توانیم از معادله (8) به $m(r)$ برسانیم. زیرا رابطه (7) به صورت

(10)
$$e^{2\beta} = \left[1 - \frac{2Gm(r)}{r} \right]^{-1} \rightarrow e^{-2\beta} = 1 - \frac{2Gm(r)}{r}$$

$$\rightarrow m(r) = \frac{1}{2G} (r - r e^{-2\beta})$$

ansatz به شکل زیر خواهد بود.

(11)
$$ds^2 = -e^{2\alpha(r)} dt^2 + \left[1 - \frac{2Gm(r)}{r} \right]^{-1} dr^2 + r^2 d\Omega^2$$

تقسیم را در حد سوار کنیم.

جواب این است که جمله ای $e^{2\beta}$ به رابطه (10) اضافه می کنیم و این نیز خواهیم داشت.

(12)
$$\frac{dm}{dr} = 4\pi r^2 \rho$$

که به آنست که برای خواهیم داشت.

(13)
$$m(r) = 4\pi \int_0^r \rho(r') r'^2 dr'$$

حال اگر سوار تا شعاع R باشد انتگرال را در حد آن قرار فوق حجم سوار کنیم را به دست آوریم.

(14)
$$M = m(R) = 4\pi \int_0^R \rho(r) r^2 dr$$

کنند هم در صورتی که برای حجم با بدیهه صورت زیر انجام شود.

(15)
$$\sqrt{g} dx^3 = e^\beta r^2 \sin\theta dr d\phi d\theta$$

$$\sum_{ij} dx^i dx^j = e^{2\beta} dr^2 + r^2 d\theta^2 + r^2 \sin^2\theta d\phi^2$$

حال اگر این را در حد سوار قرار دهیم در صورتی که به صورت زیر است.

(16)
$$\bar{M} = 4\pi \int_0^R \rho(r) r^2 e^{\beta(r)} dr$$

$$(17) \quad \bar{M} = 4\pi \int_0^R \frac{\rho(r) r^2}{\left[1 - \frac{2Gm(r)}{r}\right]^{1/2}} dr$$

تفاوت حجم و جرم مشاهده فوق با جرم شعاعی مشاهده به خاطر انحنای فضا است

$$(18) \quad E_B = \bar{M} - M > 0$$

در نسبت علم این همیشه خوش قیافه نیست و برای مشاهده فردی صحیح است.

حال معادله $r-r$ این چنین با توجه به قیافه β به صورت زیر خواهد بود.

$$(19) \quad \frac{d\alpha}{dr} = \frac{Gm(r) + 4\pi G r^3 P}{r[r - 2Gm(r)]}$$

برای معادله در وقت این از پستی انرژی کوانتوم استفاده کنیم

$$(20) \quad \nabla_\mu T^{\mu\nu} = 0 \quad \rightarrow \quad \nabla_{v=r} T^{\mu r} = 0 = \frac{\partial T^{\mu\nu}}{r} + \int_{\mu\alpha}^{\mu} T^{\alpha r} + \int_{\mu\alpha}^r T^{\mu\alpha}$$

$$(21) \quad (\rho + P) \frac{d\alpha}{dr} = - \frac{dP}{dr}$$

حال این که به ترتیب روابط (19)، (21) و قیافه $\alpha(r)$ را حد کنیم، رابط

بین فشار و جرم را بدست آوریم

61

(22)

$$\frac{dp}{dr} = - \frac{(\rho + p) [Gm(r) + 4\pi G r^3 p]}{r [r - 2Gm(r)]}$$

رابطه فوتون، رابطه توکلس اینها بر روی وقت است. Tolman - Oppenheimer - Volkoff.

رابطه فوتون، رابطه تعادل هیدرو استاتیک است. Hydrostatic equilibrium.

برای تلس مجموع معادلات باید معادله حالت ستاره را نیز داشته باشیم.

(23)

$$P = P(\rho) \quad / \quad P = P(\rho, S)$$

معادله حالت سیال بی درونی / معادله حالت کلی / انرژی

سیستم‌های اخترفیزی ساده $P = K \rho^\alpha$ است که K, α ثابت است.

فکر ساده

(24)

$$\rho(r) = \begin{cases} \rho_* & r < R \\ 0 & r > R \end{cases}$$

با فرض انقباض حجم به صفر زیر نه است می آید.

(25)

$$m(r) = \begin{cases} \frac{4}{3} \pi r^3 \rho_* & r < R \\ \frac{4}{3} \pi R^3 \rho_* & r > R \end{cases}$$

با انتگرال گیری حاصل می شود

$$(26) \quad p(r) = \rho_* \left[\frac{R \sqrt{R-2GM} - \sqrt{R^3 - 2GM r^2}}{\sqrt{R^3 - 2GM r^2} - 3R \sqrt{R-2GM}} \right]$$

$$\frac{d\alpha}{dr} = \frac{Gm(r) + 4\pi G r^3 p}{r [r - 2Gm(r)]}$$

در این صورت می توانیم بگوییم که tt تانسور انرژی-تنگ، از رابطه ρ بدست می آید

$$(27) \quad e^{2\alpha(r)} = \frac{3}{2} \left(1 - \frac{2GM}{R} \right)^{1/2} - \frac{1}{2} \left(1 - \frac{2GM r^2}{R^3} \right)^{1/2} \quad r < R$$

حداکثر جرم $M_{max} = \frac{4R}{9G}$ اگر جرم بیشتری را در نظر بگیریم از شعاع R صاف

کیم به چیزی نخواهیم داشت

Buchdahl's theorem: any reasonable static, spherically symmetric interior solution has $M < 4R/9G$

نشان داده با این کابل می توان گفت که حاصل از هم چوبی هسته ای است

زمانی که بخواهیم هسته ای متراکم صاف را در نظر بگیریم باید دانستیم که

این خود گردانه صاف را محدود می کند و به همین فرمی جویکی می بینیم

این ستاره ها که با یک رگن در حالت تقارنند کوتاه سفید White Dwarf می شوند
این ستاره ها اگر مریخ را در یک ثانیه دارند.

اگر حجم ستاره بیشتر باشد به حد چنانچه این حد است $1.4 M_{\odot}$ این حد
کوکوس و ایاتی بی، الکترون ها و پروتون ها به نوترون و نوترینو تبدیل می شوند. نوترینوها

خارج می شوند و نوترون ها باقی می ماند. به این ستاره ها Neutron - Star می گویند

اندازه این ستاره از مرتبه 10 km است به دلیل میدان خاصیت قوی و این میدان

باعث می آید تاب آنرا مشاهده شود (Pulsars)

پلرها Bell در سال 1967 کشف کردند حد حجم نوترون برای جویلی

از پیشانی حد این حد و کون است Oppenheimer-Volkoff limit

که از مرتبه $3-4 M_{\odot}$ است. انتظار می رود که پیش ستاره ها با حجم بیشتر
سیاهچاله خواهد بود.

- سوال این است که آیا در آسمان شاهد سیاهچاله وجود دارد ؟

انواع سیاهچاله ها

الف) سیاهچاله های ایزوتروپی از مرتبه حجم خوسید
Astrophysical Black holes

ب) ابر سیاهچاله ها
Super Massive Black hole

ج) سیاهچاله های با حجم متوسط
Intermediate Mass Black holes

د) سیاهچاله های اولیه
primordial black holes.

- مشاهده سیاهچاله های ایزوتروپی با استفاده از فوتی ها X-ray که با خطر افزایش
ماده بر روی سیاهچاله، ماده داغ شده و در طول موج X تابش میکند.

- به نظر می رسد که مرکز کهکشان شگن گد سیاهچاله با حجم وجود دارد به طور مثال
Sgr A* مرکز کهکشان راه شیری است. (مشاهده کنیم)

- سیاهچاله های اولیه که در بین اولیه می توانند شکل بگیرند شواهدات
وجود این سیاهچاله را اکتشاف کرده است.

- مشاهده امواج گرانشی یکی از بهترین شواهد رصدی مشاهده سیاهچاله است.

سوالات هم در ارتباط با سیاه چیده ها، نجوم

م م - آیا سیاه چیده ها با اشکبار از جدول ستاره ای نسبت با هم خوانی دارد ؟
 م م - آیا سیاه چیده ها می توانند از وزن گرانس باشند ؟

م م - آیا سیاه چیده ها چه نوع سنگ گرفته اند ؟

م م - آیا لایو سیاه چیده های اولیه را می شده کرده است ؟

م م - آیا سیاه چیده های اولیه چگونه است ؟ آیا می توانند ماده سنگ باشند ؟

م م - آیا برخورد ابر سیاه چیده ها با می توانست شده کنیم ؟

م م - آیا اوج گرانشی زنده از سیاه چیده ها از ظاهر وجود دارد ؟

م م - آیا ابر سیاه چیده های افق رویداد کشف می دهی خواهد کرد ؟

م م - آیا سیاه چیده ها موهن کسری دارند ؟

م م - آیا نظریه کسوف کیهانی صحیح است ؟

م م - آیا سیاه چیده ها بتدریج می شوند ؟

م م - آیا افق جایی خالی است ؟