Черные дыры солнечной массы из бозонной темной материи и нейтронных звезд



Рагу Гарани, Дмитрий Левков, Петр Тиняков



ИЯИ РАН & ИТМФ МГУ



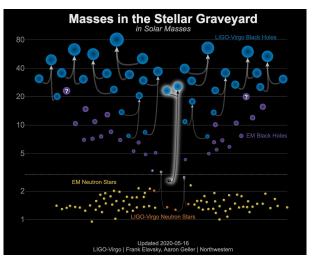
XVI Марковские чтения, посвященные 115-летию со дня рождения М.А. Маркова 17 мая 2023 Москва

R. Garani, DL, P. Tinyakov, arXiv: 2112.09716 [PRD 105 (2022) 063019]

Массовая щель для черных дыр?

Слияния каких объектов видят LIGO & VIRGO?

см. доклад П. Тинякова

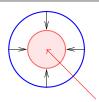


Поверие:

- ullet ЧД: $M_{
 m ЧД}\gtrsim 2.5\,M_{\odot}$
- H3: $M_{\rm H3} \lesssim 2.5 \, M_{\odot}$

Rhoades, Ruffini '74

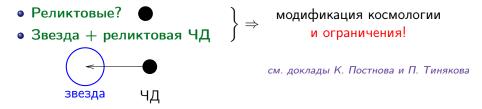
потому что Сверхновая:



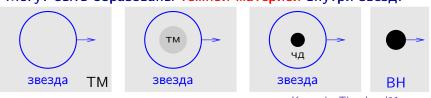
нейтронное ядро давление Ферми!

Существуют ли черные дыры с $M_{BH} \approx M_{\odot}$?

Черные дыры солнечной массы?



• Могут быть образованы темной материей внутри звезд!



Kouvaris, Tinyakov '11, и т.д.

HO: Захватывается лишь малая доля темной материи Достаточно ли для коллапса?

Спойлер

- Этот механизм не работает в большинстве моделей ТМ
 - ⇒ не приводит к общим ограничениям на ТМ

- Нейтронные звезды o ЧД в специальных моделях
 - \Rightarrow надо искать $M_{
 m HJ}pprox M_{
 m \odot}!$

Захват темной материи

• Лучшие накопители ТМ — нейтронные звезды!

$$M_* \sim 1.5~M_\odot,~~R_* \sim 10~$$
км, $~T_* \sim 10^5~{
m K}~
brace$ — параметры известны

• Они летят через темную материю

$$m \sim \Gamma \ni B \div T \ni B, \
ho_{TM} \sim 100 \, \Gamma \ni B/cm^3, \ \ \bar{v} \sim 7 \kappa m/cek$$
 (карликовая галактика

Частицы ТМ сталкиваются с нейтронами и застревают
 Press, Spergel '85

$$M_*, R_* \rightarrow \overline{V}$$
H3

$$rac{dM_{
m TM}}{dt} \sim \underbrace{G rac{
ho_{
m TM}}{ar{v}} M_* R_*}_{
m ПОЛНАЯ \ MACCA} imes \underbrace{\left(\sigma/\sigma_{cr}
ight)}_{
m Beposthoctb} f$$
 $f \sim 1$ $\Leftrightarrow \sigma \sim \sigma_{cr} \sim 10^{-45} \, {
m cm}^2$

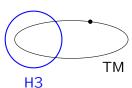
$$ullet$$
 За 10^{10} лет: $M_{
m TM} = \left\{egin{array}{ll} 10^{-14} \ M_{\odot} imes f & {
m B} \ {
m Mлечном} \ {
m Пути} \ 10^{-10} \ M_{\odot} imes f & {
m B} \ {
m карликовой} \ {
m галактике} \ {
m маловато} \ {
m будет}? \end{array}
ight.$

≲ эксп. ограничения!

Garani, Gupta, Raj '21 и т.д..

ТМ гравитационно связана ⇒ сталкивается, сталкивается

- ullet $\sigma \sim \sigma_{\it cr}$ при каждом пролете
- ullet $\sigma \gtrsim 10^{-7} \sigma_{cr}$ за время $\lesssim 10^{10}$ лет
- термализация с нейтронами!



Термальное облако:
$$T_{\text{TM}} \sim 10^5 \text{ K}$$
 $\rightarrow E_{\text{пот}} \sim T_{\text{TM}} \rightarrow$ компактный шар

 $r_{th} \sim \sqrt{\frac{T_{\text{TM}}}{G \rho_* m}} \sim 20 \text{ см } \left(\frac{m}{100 \, \text{ГэВ}}\right)^{-1/2}$
 \rightarrow Асимметричная ТМ (без аннигиляции)

Плотное облако ТМ в центре!

Бозе-конденсация в термальном облаке

Размер r_{th} фиксирован, число частиц растет

ullet Большие числа заполнения $N/(pr_{th})^3>1$, если

$$M_{
m TM} > M_{
m KOHД} = m \, (T_{
m TM} \, M_{
m pl})^3
ho_*^{-3/2} \sim 10^{-19} \, M_{\odot} \, rac{m}{100 \, \Gamma
m sB}$$

- При таких массах
 - * фермионная ТМ вырождается!
 - st бозонная TM \longrightarrow конденсат в состоянии с минимальной энергией
 - \longrightarrow конденсат самогравитирует: $U_{\mathsf{KOH}} > U_{\mathsf{H3}}$
 - = классический солитон $\phi(x)$

А теперь — коллапс?!

Гравитационный коллапс

- Игнорируем самодействие
- Свободные бозоны:

$$\underbrace{p^2/m \sim 1/(mR^2)}_{ ext{KB. давление}} \sim \underbrace{GmM_{ ext{TM}}/R}_{ ext{самогравитация}}$$



Черная дыра: $R < 2GM_{TM}$

$$\Rightarrow \boxed{M_{\mathsf{TM}} > rac{M_{pl}^2}{m} \sim 10^{-21} M_{\odot}} \; rac{100 \, \Gamma \mathrm{эB}}{m}} \qquad \left(egin{matrix} \mathsf{свободныe} \ \mathsf{бозоны} \end{matrix}
ight)$$

конденсат тут же коллапсирует!

Свободные фермионы — принцип Паули:

$$\Rightarrow M_{
m TM} > rac{M_{pl}^3}{m^2} \sim 10^{-4} M_{\odot} \, \left(rac{100 \, \Gamma
m sB}{m}
ight)^2 \quad \left({
m cвободныe}
ight)$$

Столько частиц нет!

Механизм работает для бозонной ТМ, или нет?

Но мы забыли про взаимодействия!

Еще один спойлер

- Даже суперслабое самодействие блокирует коллапс
- Взаимодействия необходимы для захвата

Простейшая модель ТМ — комплексное скалярное поле $\phi(x)$:

$$L = |\partial_{\mu} \phi|^2 - V(|\phi|)$$

U(1)-симметрия \Rightarrow число частиц:

$$N=2{
m Im}\int d^3{m x}\,\phi\,\partial_0\phi^*\sim\omega\phi_0^2R^3\lesssim N_{
m TM}$$
 (захваченных)



COMMITO

Стационарное решение: Q-шар или Бозе-звезда

$$\phi = f(r/R) e^{-i\omega t}$$
 размер энергия связи

Самодействие — внутри $V(\phi)$

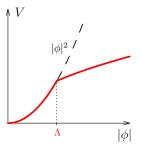
(a) Притяжение (Q-шар)

ullet Пусть при $|\phi| > \Lambda$

$$V = m^2 |\phi|^{\alpha} \Lambda^{2-\alpha}, \quad \alpha < 2$$

- Важно: $\Lambda \ll M_{pl}$
 - → планковская физика не существенна
 - → гравитация самая слабая сила!
- Уравнения: притяжение = кв. давление

(а) притяжение



$$ullet$$
 Коллапс: $R\sim 2G\omega N$ \Rightarrow $mN\sim rac{M_{pl}^2}{m}\left(rac{M_{pl}}{\Lambda}
ight)^{2-lpha}\gg rac{M_{pl}^2}{m}$

Сложнее сделать черную дыру!

Причина: $\omega \ll m$ — ч-цы внутри Q—шара почти безмассовые!

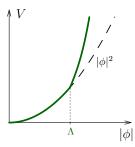
(б) Отталкивание (Бозе-звезда)

ullet Пусть $V=m^2|\phi|^2+m^2|\phi|^{lpha}\Lambda^{2-lpha},\quad lpha>2$

(б) отталкивание

- $\Lambda \ll M_{pl}!$
- Уравнения: отталкивание = гравитация

Решение:
$$\omega pprox m$$
, $N \sim rac{M_{pl}^3}{m^2 \Lambda} \left(rac{Rm\Lambda}{M_{pl}^2}
ight)^{rac{3lpha-o}{lpha-1}}$



Черная дыра: R ~ 2GmN

$$\Rightarrow \boxed{mN \sim \frac{M_{pl}^2}{m} \cdot \frac{M_{pl}}{\Lambda}}$$

почти фермионы \Rightarrow опять плохо для коллапса!

ullet Возьмем $V_{int} = \lambda_4 |\phi|^4/4$, потребуем $N < N_{\mathsf{TM}}$:

$$\lambda_4 = \left(\frac{2m}{\Lambda}\right)^2 \lesssim \lambda_{4,\,max} = 10^{-12}\,f^2\,\left(\frac{m}{100\,\,\Gamma$$
эВ $\right)^4\,\,$ — супер мало!

Противоречие с захватом: модель "без" самодействия

Добавим взаимодействие с Хиггсом:

см. также Bell и др. '87

$$V = \lambda_H \underbrace{\left(H^\dagger H - rac{v^2}{2} - rac{y|\phi|^2}{2\lambda_H}
ight)^2}_{$$
 долина: скобка $= 0$

Рассеяние на нетронах:

$$\sigma = \left| \int_{\phi}^{\phi} \frac{1}{1 - \frac{1}{2} - \frac{1}{2}} \right|^2 = \frac{y^2 m_n^4}{81 \pi m_H^4 m^2}, \qquad f \equiv \frac{\sigma}{\sigma_{cr}}$$

Но то же взаимодействие \Rightarrow **эффективный потенциал**:

$$V_{
m eff} = \bigvee_{\phi}^{h,\phi} \bigvee_{h,\phi}^{h,\phi} = |\phi|^4 \underbrace{\frac{y^2}{2\pi^2} \ln \frac{|\phi|}{\Lambda_{
m ren}}}_{\lambda_{
m eff}} \leftarrow {
m Hельзя \ сократить}_{
m Tонкой \ подстройкой!}$$
 Требуем $\lambda_{
m eff} < \lambda_{
m 4, \ max} \Rightarrow \boxed{y \gtrsim 400 \ \ {
m u} \ m \gtrsim \Pi {
m э} {
m B}}$

Механизм не работает!

Итак, нейтронные звезды в безопасности

... кроме как в специальных моделях ТМ, где

- f 0 Потенциал почти квадратичен, $Vpprox m^2|\phi|^2$
- 2 Подавлены и притяжение, и отталкивание ТМ
- Тем не менее, ТМ взаимодействует с нейтронами
- Петлевые поправки не портят эти свойства

Противоречащие друг другу требования!

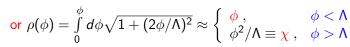
Модель с изогнутой долиной

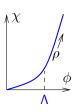
ullet Модель двух полей: $egin{cases} \phi-{\sf TM},\ {\sf заряд}\ 1 \ \chi-{\sf тяжелое},\ {\sf заряд}\ 2 \end{cases}$

$$V=\lambda |\phi^2-\Lambda\chi|^2+\emph{m}^2|\phi|^2+\lambda'|\phi|^4/4$$
 большой член поправка

- Потенциал перенормируемый
- ullet Но специальный: нет членов $|\chi|^4$ и $|\phi|^2|\chi|^2$
- ullet Долина: $\left|\phi^2 = \Lambda\chi\right| \leftarrow$ поле солитона привязано к ней
- Солитон: $\phi = \phi(\mathbf{x}) e^{-i\omega t}$, $\chi = \phi^2/\Lambda$
- Каноническое поле вдоль долины:

$$(\partial_{\mu}\rho)^{2} = |\partial_{\mu}\phi|^{2} + |\partial_{\mu}\chi|^{2}$$





Модель с изогнутой долиной

- ullet Потенциал вдоль долины: $V(
 ho) = V\Big|_{\chi = \phi^2/\Lambda}$
- Слабые поля: $\rho \approx \phi$

$$V(\rho) = m^2 \rho^2 + \frac{\lambda'}{\lambda'} \rho^4 / 4 + \dots$$

взаимодействие не важно при $ho \lesssim \Lambda$:

$$\lambda'/4 = \beta (m/\Lambda)^2, \qquad \beta \lesssim 1$$

ullet Сильные поля: $hopprox\chi$

$$V(
ho) = m^2 |\phi|^2 + \lambda' |\phi|^4 / 4 pprox m_{
ho}^2
ho^2 + \dots \; , \qquad m_{
ho} = m \sqrt{eta}$$
 свободное поле!

Значит, солитон коллапсирует при

$$mN \sim rac{M_{pl}^2}{m} \cdot rac{2}{eta} \hspace{0.2cm} \leftarrow$$
 почти как для свободных бозонов!

Квантовые поправки

• Такое же взаимодействие с Хиггсом:

$$V = \lambda_H \left(H^\dagger H - rac{v^2}{2} - rac{y |\phi|^2}{2 \lambda_H}
ight)^2 \Rightarrow$$
 такое же $\sigma!$

ullet Квантовые поправки: $V_{
m eff} = \lambda_{\it eff} |\phi|^4/4$

$$\lambda_{
m eff} = rac{1}{\pi^2} \left(4 \lambda^2 + 2 \lambda \lambda' + rac{5}{16} \lambda'^2 + rac{y^2 \lambda}{\lambda_H} + rac{y^2}{2} + rac{y^3}{2 \lambda_H} + rac{3 y^2 \lambda'}{8 \lambda_H} + rac{y^4}{8 \lambda_H^2}
ight) \ln rac{|\phi|}{\Lambda_{
m ren}}$$
 безвредны при сильных полях — сдвиг m_0^2 !

- Сюрпризе: вершины $|\chi|^4$ and $|\phi|^2|\chi|^2$ не генерируются! т.к. $V=V(\Lambda\chi)$, то могут быть только $|\Lambda\chi|^4$ и $|\Lambda\phi\chi|^2$ неперенормируемые!
- Требуем N < N_{ТМ}:

$$\Rightarrow y > 10^{-7} \left(\frac{m}{100 \text{ ГэВ}}\right)^{1/2} \beta^{-1/2} - \underline{\text{легко удовлетворить!}}$$

ullet Остальные ограничения: например, $\lambda' \sim \lambda^2 \sim y^2/\lambda_H \lesssim m^2/\Lambda^2$

Выводы

- Самодействие и отталкивание, и притяжение препятствуют коллапсу.
- ullet Оптимальные модели включают долины $V \sim m^2
 ho^2$ вплоть до $ho \lesssim M_{pl}$.
- Изгибая долину, мы:
 - делаем модель почти оптимальной;
 - 2 сохраняем взаимодействия, которые нужны для захвата
- ullet Нетронные звезды могут трансмутировать в черные дыры с $M_{
 m Q} = M_{
 m O} = 0$

СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ!