Моделирование орбитального движения тел вокруг Sgr A* и проблема определения расстояния до центра Галактики

И. И. Никифоров, А. В. Веселова

Санкт-Петербургский государственный университет

«Современная звездная астрономия» Нижний Архыз, САО РАН, 9 октября 2019 г.

Моделирование орбитального движения вокруг Sgr A* и проблема R_0

Классы измерений расстояния до центра Галактики (R_0) по способам определения опорных расстояний.

- Эмпирические:
 - а) относительные (шкалы расстояний с эмпирическими калибровками),
 - б) абсолютные (геометрические расстояния).
- Теоретические (шкалы расстояний с теоретическими калибровками, ныне не актуальные).

Моделирование орбитального движения тел вокруг Sgr A* \rightarrow абсолютное расстояние до центрального объекта, т.е. $\approx R_0$, с высокой (!) внутренней точностью.

4 3 4 4 3

Мониторинг звездных орбит в центре Галактики. І

 $A_V \sim 30 \div 50 \Longrightarrow$ Наблюдения в ИК-диапазоне: $A_K \approx 3$.

- Спекл-изображения центрального скопления Галактики:
 - с 1991 г. германской группой (MPE–Cologne) на ESO NTT, с 2002 г. — на ESO VLT;
 - с 1995 г. (американской) группой Andrea Ghez (UCLA) на Keck I, Keck II.

 \implies Обнаружение больших собственных движений ($\gtrsim 10^3~{\rm кm/c})$ "S-звезд" вокруг Sgr A*.

[«Sgr A*» ^{def} компактный темный массивный объект, расположенный в направлении на радиоисточник Sgr A* = **«центральная (сверх)массивная черная дыра**».]

 Salim & Gould (1999): моделирование вращения S-звезд вокруг Sgr A* (только метод) → возможность точного нахождения абсолютного расстояния до Sgr A*.

Мониторинг звездных орбит в центре Галактики. П

 Начало 2000-х гг.: звезда S2/S0-2 оказалась самой короткопериодической и ярчайшей из близких к Sgr A*.

Звезда S0-2 (S2): B2.5V, $K = 14.2, P = 16.041 \pm 0.002$ года (Boehle+, 2016; Do+, 2019); K = 13.95, P = 16.052 года (Gillessen+, 2017; GC, 2018); прохождения перицентра: апрель 2002 г., 19.05.2018 09:50 UTC (GC19); a = 0.12 сд = 0.005 пк ≈ 1010 а.е., $r_{\rm a} \approx 1910$ а.е., $r_{\rm p} \approx 110$ а.е. (Ghez+, 2008; Plewa, Sari, 2018); $a = 125.066 \pm 0.084$ мсд, $r_{\rm p} = 17$ св. ч ≈ 14 мсд = 120 а.е., $V_p \approx 7650$ км/с (GC, 2018, 2019).

• Появление спектроскопии на основе техники адаптивной оптики \rightarrow Ghez et al. (2003, *UCLA*): первое измерение лучевой скорости звезды S2 \rightarrow Возможность полного решения задачи: в частности, определение R_0 и массы Sgr A*, $\mathcal{M}(BH)$. Первые полные решения (германской группой).

• Eisenhauer et al. (2003) по 5 V_r и 19 (α, δ) :

 $R_0 = 7.94 \pm 0.42$ кпк, $\mathcal{M}({
m BH}) = (3.59 \pm 0.59) \times 10^6 \mathcal{M}_{\odot}$.

• Eisenhauer et al. (2005) по 7 V_r и 21 (α, δ) :

 $R_0 = 7.62 \pm 0.32$ кпк, $\mathcal{M}({
m BH}) = (3.61 \pm 0.32) imes 10^6 \mathcal{M}_{\odot}$.

Но это в предположении, что лучевая скорость Sgr A* (фокуса орбиты) $V_r(BH) = 0 \text{ км/с относительно МСП (!), основанном на «сильных наблюдательных ограничениях сверху» на собственное движение (!) Sgr A* — 20–60 км/с.$

N. (2008, 2012): игнорирование ненулевой лучевой скорости фокуса орбиты (Sgr A*) ведет к пропорциональному смещению R_0 (по единственному измерению лучевой скорости звезды $V_{\rm LSR}$):

$$\delta_{\text{sys}} \equiv \frac{\sigma_{\text{sys}}(V_{\text{LSR}})}{|V_{\text{LSR}}|} = \frac{V_{\text{LSR}}(\text{BH})}{|V_{\text{LSR}}|} = \frac{\sigma_{\text{sys}}(R_0)}{R_0}.$$
 (1)

$$V_{\text{Sgr A}*} = 20 \div 60 \text{ км/с} \Longrightarrow$$

 $\sigma_{\text{sys}}(R_0) = 1.3 \div 5.6 \% = (0.1 \div 0.45 \text{ кпк}) \cdot (R_0/8 \text{ кпк}).$

Ghez et al. (2008) по 16
$$V_r$$
 и 27 (l, b) для S0-2 (S2):
 $V_{\text{LSR}}(\text{BH}) = -20^{+29}_{-37} \text{ км/c}, \quad R_0 = 7.96^{+0.57}_{-0.70} \text{ кпк},$
 $\mathcal{M}(\text{BH}) = (4.07^{+0.52}_{-0.78}) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot};$
 $V_{\text{LSR}}(\text{BH}) = (0 \text{ км/c}) \implies \quad R_0 = 8.36^{+0.30}_{-0.44} \text{ кпк},$
 $\mathcal{M}(\text{BH}) = (4.53^{+0.30}_{-0.55}) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot}.$

э

3 🖌 🖌 3

Gillessen et al. (2009): по 6 S-звездам, включая S2 $V_{\rm LSR}({\rm BH}) = (0 \pm 5 \text{ km/c}) \Rightarrow$ $R_0 = 8.33 \pm 0.17$ кпк, $\mathcal{M}(\mathsf{BH}) = (4.31 \pm 0.22) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot};$ только по S2 $V_{\rm LSR}({\rm BH}) = (0 \pm 5 \text{ km/c}) \Rightarrow R_0 = 8.48 \pm 0.38 \text{ kmk},$ $\mathcal{M}(\mathsf{BH}) = (4.45 \pm 0.41) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot};$ $V_{\rm LSR}({\rm BH}) = +29 \pm 36$ km/c, $R_0 = 8.80 \pm 0.53$ кпк, $\mathcal{M}(Sgr A*) = (4.93 \pm 0.75) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot};$ только по S2 (без данных 2002 г.) $V_{\rm LSR}({\rm BH}) = (0 \pm 5 \text{ km/c}) \Rightarrow$ $R_0 = 7.31 \pm 0.45$ кпк, $\mathcal{M}(\mathsf{BH}) = (3.51 \pm 0.36) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot}$: $V_{\rm LSR}({\rm BH}) = -42 \pm 44 \,\,{\rm km/c},$ $R_0 = 6.63 \pm 0.91$ кпк, $\mathcal{M}(\mathsf{BH}) = (2.85 \pm 0.74) \cdot 10^6 \mathcal{M}_{\odot}.$

- E - - E -

Зависимость R_0 от $V_r^{\text{LSR}}(\text{BH})$



9/37

ИК-интерферометрия. І

- 2005 r.: GRAVITY Collaboration = MPE + LESIA (Paris Observatory+) + IPAG (Université Grenoble Alpes+)+ University of Cologne + CENTRA (Universidade de Lisboa, Portugal) + ESO предложила новый инструмент — GRAVITY на интерферометре VLTI ESO, состоящем из четырех 8-м основных телескопов (unit telescopes) ЕЮО; концепция аналогична радиоинтерферометрии, по сравнению с которой в оптическом/ИК-диапазоне есть принципиальные ограничения из-за меньшей длины волны; понадобился значительный технический прогресс, чтобы их преодолеть.
- 2016 г. первый свет; по угловому разрешению инструмент эквивалентен 130-м телескопу, эквивалентная собирающая площадь 200 м² (16-м телескоп = 4×8 -м телескоп); предельная величина $K \approx 17$ (на 2.2 мкм).

ИК-интерферометрия. II

 С 2017 г. — GRAVITY Collaboration выполняет оптическую/ИК-интерферометрию в рамках мониторинга орбит S-звезд. Точность астрометрии 20–150 мксд (увеличение точности с эпохи спекл на два порядка, ежедневно видят изменения положения S2).

GRAVITY Collaboration (2019).

Методы: χ^2 -минимизация, модель шума от нераспознанных звезд. Непосредственный учет релятивистских поправок — гравит. красного смещения и трансверсального доплеровского эффекта. Учет эффекта Рёмера. Поправки первого порядка от Шварцшильдовской метрики.

 ${\cal A}$ ля S0-2 в варианте с моделью шума (noise model fit): $R_0 = 8178 \pm 13_{\text{stat.}} \pm 22_{\text{sys.}}$ пк (± 26 пк), ${\cal M}(\text{Sgr A*}) = (4.152 \pm 0.014) \times 10^6 {\cal M}_{\odot}$, $V_r(\text{Sgr A*}) = -3.0 \pm 1.5$ км/с.

A B A A B A

Очевидно, еще нет... Что еще нужно?

- Результаты по S2/S0-2 внутри каждой группы должны перестать «эволюционировать» со временем.
- Результаты по S2/S0-2, полученные двумя группами, должны согласовываться друг с другом. (Желательно появление какой-то третьей независимой группы.) Но это лишь результаты по одной звезде!
- Должны появится столь же надежные и согласующиеся результаты (в обеих группах) хотя бы по какой-нибудь еще S-звезде или даже по всей совокупности S-звезд, но без S2/S0-2. И эти результаты должны согласовываться с результатами по S2/S0-2.

A = A = A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A
 A

Решает ли это проблему R_0 ? II

GRAVITY Collaboration (2019). Для SO-2 : $R_0 = 8178 \pm 13_{\text{stat}} \pm 22_{\text{sys}}$ пк (±26 пк), $\mathcal{M}(\text{Sgr A*}) = (4.152 \pm 0.014) \times 10^6 \mathcal{M}_{\odot}$ $V_r(\text{Sgr A*}) = -3.0 \pm 1.5 \text{ км/c}.$ Do+ (2019). Для S0-2: $R_0 = 7.971 \pm 0.059_{\text{stat.}} \pm 0.032_{\text{sys.}}$ пк (±67 пк), $\mathcal{M}(\text{Sgr A}^*) = (3.984 \pm 0.058 \pm 0.026) \times 10^6 \mathcal{M}_{\odot}$ $V_r(\text{Sgr A*}) = -3.6 \pm 3.7 \text{ км/с}$ $\Upsilon = 0.80 \pm 0.16 \pm 0.047$ (параметр красного смещения). $R_0 = 7.946 \pm 0.050 \,(\text{stat.}) \pm 0.032 \,(\text{sys.})$ кпк, $\Upsilon = 1.$

Разница по R_0 значима на уровне $3.6\sigma!$

Эволюция оценок $V_r^{\mathsf{LSR}}(\mathsf{BH})$



Эволюция оценок R_0 по орбитам S-звезд $[V^{\mathsf{LSR}}_r(\mathsf{BH}) eq 0]$



Находится ли Sgr A* (точно) в барицентре Галактики? I

 \Longrightarrow Можно ли связать с Sgr A* инерциальную систему Галактоцентрических координат?

Есть разные точки зрения.

 Reid (2003), Reid & Brunthaler (2004), Reid (2008), Bland-Hawthorn & Gerhard (2016), GRAVITY Collaboration и др.: Sgr A* покоится относительно динамического центра Галактики (в пределах неопределенности).

Основной аргумент: незначимо отличное от нуля пекулярное собственное движение Sgr A*, $\mu_{\rm pec}({\rm BH}) = \left(\mu_l^0({\rm BH}), \mu_b^{\rm LSR}({\rm BH})\right).$

.

Находится ли Sgr A* (точно) в барицентре Галактики? II

• Точное совпадение Sgr A* с барицентром Галактики не доказано.

Blitz (1994): на статус динамического центра могут претендовать и другие центральные концентрации масс, например, Sgr B2. Нельзя исключить, что они совершают осцилляции относительно точки минимума потенциала диска и сфероида Галактики. Центральность Sgr A*, по крайней мере на указанных масштабах, объективно нельзя считать бесспорной.

Аргументы:

- Нулевая вертикальная скорость $V_b^{\text{LSR}}(\text{BH})$ не обязательно означает отсутствие вертикальных осцилляций Sgr A*.
- Современные измерения не исключают $|V^0_l(\mathsf{BH})|$ порядка нескольких км/с.
- $V_b^{\text{LSR}}(\text{BH}) = V_l^0(\text{BH}) = 0$ км/с не исключают ненулевую лучевую скорость $V_r^0(\text{BH})$.

伺 ト イヨ ト イヨト

Находится ли Sgr A* (точно) в барицентре Галактики? III

- Кондратьев, Орлов (2008): за счет сближений с шаровыми скоплениями амплитуда дрейфа центральной черной дыры нашей Галактики может достигать нескольких парсек.
- Batcheldor+ (2010): черная дыра в М87 смещена на 6.8 ± 0.8 пк от центра.
- Di Cintio+ (2019) исследовали динамику сверхмассивных черных дыр (СМЧД) в ядрах галактик при помощи полуаналитической модели, включающей динамическое трение и гравитационное взаимодействие со звездами: СМЧД испытывает движение броуновского вида и достигает (наблюдаемого) смещения ≈ 6 пк за 10^{10} лет. Comerford & Greene (2014): активные ядра галактик, испытывающие мерджер, имеют кинематические смещения ядра относительно вмещающей галактики (50 < |v| < 410 км/с).

A B A A B A

Данные измерений пекулярной скорости Sgr A*. I

Пекулярная скорость Sgr A*: $\mathbf{V}_{pec}(BH) = (V_r^{LSR}(BH), V_l^0(BH), V_b^{LSR}(BH)).$

Пекулярная скорость Солнца относительно Местного стандарта покоя (МСП, LSR)

u_{\odot}^{LSR} ,	v^{LSR}_{\odot} ,	w^{LSR}_{\odot} ,
км/с	км/с	км/с
$11.10^{+0.69}_{-0.75}$	12.24 ± 0.47	$7.25\substack{+0.37 \\ -0.36}$
10.0 ± 1	11.0 ± 2	7.0 ± 0.5
	u_{\odot}^{LSR} , км/с $11.10^{+0.69}_{-0.75}$ 10.0 ± 1	$\begin{array}{ccc} u_{\odot}^{\text{LSR}}, & v_{\odot}^{\text{LSR}}, \\ \textbf{KM/c} & \textbf{KM/c} \\ \hline 11.10^{+0.69}_{-0.75} & 12.24 \pm 0.47 \\ 10.0 \pm 1 & 11.0 \pm 2 \end{array}$

• Гелиоцентр. скорость $V_r(BH) = V_r^{LSR}(BH) - u_{\odot}^{LSR} \Longrightarrow V_r^{LSR}(BH) = V_r(BH) + u_{\odot}^{LSR}$. GRAVITY Collaboration (2019): $V_r^{LSR}(BH) = -3.0 \pm 1.5 \text{ км/с при } u_{\odot} = 11.10 \text{ км/с,}$ $V_r^{LSR}(BH) = -4.1 \pm 1.5 \text{ км/с при } u_{\odot} = 10.0 \text{ км/с.}$ $(V_r(BH) = -14.1 \pm 1.5 \text{ км/с.})$

Данные измерений пекулярной скорости Sgr A*. II

•
$$\mu_l(\mathsf{BH}) = \mu_l^0(\mathsf{BH}) - \omega_{\odot}, \qquad \omega_{\odot} = \omega_0 + v_{\odot}/R_0,$$

 ω_{\odot} — угловая скорость Солнца,

 ω_0 — угловая скорость нелокального стандарта покоя центроида звезд,

 v_{\odot} — остаточная скорость Солнца относительно этого стандарта \Longrightarrow $\mu_l^0(\mathsf{BH}) = \mu_l(\mathsf{BH}) + \omega_{\odot},$ $V_l^0(\mathsf{BH}) = \mu_l^0(\mathsf{BH})R_0 = [\mu_l(\mathsf{BH}) + \omega_{\odot}]R_0.$ Reid & Brunthaler (2004): $\mu_l(\mathsf{BH}) = -6.379 \pm 0.026 \text{ мсд/год} = -30.24 \pm 0.12 \text{ км/с/кпк}$ (при k = 4.7406) \implies При $R_0 = 8$ клк Работа $V_0(\mathsf{BH}),$ ω_{\odot} , км/с/кпк км/с Reid+ (2014) 30.57 ± 0.43 $+2.6 \pm 3.6$ Расторгуев+ (2017) $30.72 \pm \le 0.47$ | $+3.8 \pm \le 3.9$. . . $31.16 \pm < 0.54 | +7.4 \pm < 4.4$

Движение тел вокруг Sgr A* и проблема ${f R}_0$

Данные измерений пекулярной скорости Sgr A*. III

•
$$\mu_b(\mathsf{BH}) = \mu_b^{\mathsf{LSR}}(\mathsf{BH}) - w_{\odot}^{\mathsf{LSR}}/R_0 \Longrightarrow$$

 $V_b^{\mathsf{LSR}}(\mathsf{BH}) = V_b(\mathsf{BH}) + w_{\odot}^{\mathsf{LSR}} = \mu_b(\mathsf{BH})R_0 + w_{\odot}^{\mathsf{LSR}}.$
Reid & Brunthaler (2004):
 $\mu_b(\mathsf{BH}) = -0.202 \pm 0.019 \text{ мсд/год} = -0.958 \pm 0.090 \text{ км/с/кпк}$
 \Longrightarrow

w_{\odot}^{LSR} ,	$V_b^{LSR}(BH)$, км/с			
км/с	$R_0=7.8\;$ кпк	$R_0=8$ кпк	$R_0=8.2$ кпк	
7.25	-0.22 ± 0.70	-0.41 ± 0.72	-0.61 ± 0.74	
7.0	-0.47 ± 0.70	-0.66 ± 0.72	-0.86 ± 0.74	

< 注 → < 注 → □ 注

Задача: оценить размах возможных осцилляций центральной черной дыры в регулярном поле Галактики при современных оценках пекулярной скорости Sgr A*.

Пробное тело помещалось в центр Галактики:

$$(x_0, y_0, z_0) = (0, 0, 0)$$

Численное интегрирование уравнений движения.

Начальные скорости пробного тела (в км/с)

Варианты	$V_r^{LSR}(BH)$	$V_l^0(BH)$	$V_b^{LSR}(BH)$
«Малый номинал»	-3.0	+3	
«Большой номинал»	-4.1	+7	-0.9
$\ll 2\sigma \gg$	-7.1	+16	-2.3

Диск + сферическое гало + эллипсоидальный бар + сфероидальный балдж (Casetti-Dinescu+, 2013, кроме балджа). Диск: потенциал Миямото-Нагаи

$$\Phi(R,z) = -\frac{GM_{\rm d}}{\sqrt{R^2 + \left(a + \sqrt{z^2 + b^2}\right)^2}},$$
 (2)

a = 6.5 кпк, b = 0.26 кпк, $M_{\rm d} = 1.1 \cdot 10^{11} M_{\odot};$ R — галактоосевое расстояние, $R_0 = 8$ кпк. Гало: логарифмическая модель

$$\Phi(r) = v_{\rm h}^2 \ln(r^2 + d^2), \tag{3}$$

галактоцентрическое расстояние;

d = 12 кпк, $v_{\rm h} = 121.9$ км/с.

Модельный потенциал Галактики. ІІ

Бар: трехосный эллипсоид с неоднородным распределением плотности — потенциал Феррера

$$\rho(m^2) = \begin{cases} \rho_0 \left(1 - m^2 / a_1^2\right)^n, & m \leqslant a_1, \\ 0, & m \geqslant a_1; \end{cases} \quad n = 2; \quad (4)$$

$$m^2 \equiv a_1^2 \sum_{i=1}^3 \frac{x_i^2}{a_i^2},$$
(5)

 x_1, x_2, x_3 — координаты в системе отсчета бара $(x_1 - вдоль большой полуоси, x_2 - вдоль малой полуоси, x_3 - вдоль оси z);$ $a_1 = 3.14$ кпк, $a_2 = 1.178$ кпк, $a_3 = 0.81$ кпк — полуоси бара вдоль x_1, x_2, x_3 соответственно. $\varphi_0 = 25^\circ$ — угол наклона бара к линии центр-антицентр (галактоцентрическая долгота ближнего к Солнцу края бара). $\omega_{\rm bar} = 20, 40, 60$ км/с/кпк — угловая скорость вращения бара.

Балдж

Модель Хернквиста, использованная Casetti-Dinescu+ (2013),

$$\Phi(r) = -\frac{GM_{\mathsf{b}}}{r+c},\tag{6}$$

оказалась непригодной для целей настоящего исследования —> Рассмотрено три других варианта задания потенциала балджа.

• Модель балджа Миямото-Нагаи

$$\Phi(R,z) = -\frac{GM_{\rm b}}{\sqrt{R^2 + \left(a_1 + \sqrt{z^2 + b_1^2}\right)^2}}.$$
 (7)

где $a_1 = 0.04$ кпк, $b_1 = 0.2$ кпк для $R_0 = 8.5$ кпк (Нинкович, 1992) были умножены на поправочный коэффициент 8/8.5.

Модельный потенциал Галактики. IV

• Сфера Пламмера

$$\Phi(r) = -\frac{GM_{\rm b}}{\sqrt{r^2 + c_1^2}}\,,\tag{8}$$

 $c_1 = 0.3$ кпк (Кондратьев, Орлов, 2008).

• Изохронный потенциал (Binney, Tremaine, 2008)

$$\Phi(r) = -\frac{GM_{\rm b}}{b_1 + \sqrt{b_1^2 + r^2}},$$
(9)

где величина $b_1 = 0.15$ кпк выбрана такой, чтобы значение потенциала в минимуме было близко к значению потенциала Пламмера, а сила принимала промежуточное значение между значениями в модели Пламмера и Миямото-Нагаи. Bland-Hawthorn & Gerhard (2016): для массы классического балджа можно указать только верхний предел. Варианты:

- Примем максимальный вклад балджа в массу центральной компоненты \implies массу бара будем считать равной 80% приведенного в работе Касетти-Динеску значения $3.12\cdot 10^{10}M_{\odot}$ и массу балджа равной $0.78\cdot 10^{10}M_{\odot}$.
- Компоненты балджа нет, только бар (наиболее вероятная модель). Тогда его масса $3.9\cdot 10^{10}M_{\odot}$.

Сила и потенциал для моделей балджа и бара.



$V^{\mathsf{LSR}}_r(\mathsf{BH}) = -3$ км/с, $V^0_l(\mathsf{BH}) = 0$ км/с



Потенциал Пламмера, $\omega = 40 \ \text{км/с/кпк}$



Изохронный потенциал, $\omega = 40$ км/с/кпк



Потенциал только бара, $\omega = 40 \ {
m кm/c/кпк}$



29 / 37

И. И. Никифоров, А. В. Веселова

Движение тел вокруг Sgr A* и проблема R_0

$V^{\mathsf{LSR}}_r(\mathsf{BH})=0$ км/с, $V^0_l(\mathsf{BH})=+3$ км/с



Изохронный потенциал, $\omega = 40$ км/с/кпк



Потенциал только бара, $\omega = 40 \ \text{км/с/кпк}$



-1

-2

-3

-3

-2

-1 0

Х. пк

2 3

Движение тел вокруг Sgr A* и проблема \mathbf{R}_0

$V_r^{\mathsf{LSR}}(\mathsf{BH}) = -3$ км/с, $V_l^0(\mathsf{BH}) = +3$ км/с



31 / 37

Движение тел вокруг Sgr A* и проблема $\mathbf{R}_{\mathbf{0}}$

$V_r^{\mathsf{LSR}}(\mathsf{BH}) = -4.1$ км/с, $V_l^0(\mathsf{BH}) = +7$ км/с



Изохронный потенциал, $\omega = 40$ км/с/кпк

6

И. И. Никифоров, А. В. Веселова

Х. пк

-4

Х, пк Движение тел вокруг Sgr A* и проблема R_0

5 10 15 20 25

 $V_r^{\mathsf{LSR}}(\mathsf{B}\mathsf{H}) = -7$ км/с, $V_l^0(\mathsf{B}\mathsf{H}) = +16$ км/с (2σ)

Потенциал Миямото-Нагаи, $\omega = 40 \text{ км/с/кпк}$



Потенциал Пламмера, $\omega = 40 \ \text{км/с/кпк}$



Изохронный потенциал. $\omega = 40 \text{ км/с/кпк}$



Бар без балджа, ω = 40 км/с/кпк



33 / 37

Движение тел вокруг Sgr A* и проблема R_0

Sgr A*: (l, b) = (-0.9056, -0.9046) (Reid & Brunthaler, 2004) $\implies Z(BH) = (-6.4 \text{ nk}) \cdot (R_0/8 \text{ knk}).$ $Z_0 = 25 \pm 5 \text{ nk}$ (Jurić+, 2008) \implies

Тогда расстояние от Sgr A* до плоскости диска $z({\rm BH})=Z_0+Z({\rm BH})=18.6\pm5$ пк.

Варианты:

 $z({\sf BH}) = 18.6$ пк («номинал»), $z({\sf BH}) = 9$ пк (« σ »).

김 글 동 김 글 동 - - - 글

Параметры вертикальных колебаний Sgr A*

Начальная скорость — нулевая.

Начальные координаты: $(x_0, y_0, z_0) = (0, 0, z_0).$

 T_0 — период вертикальных колебаний,

 $W_{\mathsf{max}} = \max |W|$ — амплитуда изменения вертикальной скорости W,

 ΔT_W — продолжительность фазы $|W| \leq 2.7$ км/с.

Модель балджа	T_0 ,	W_{max} ,	ΔT_W ,	ΔT_W ,		
	млн. лет	км/с	млн. лет	$\%$ от T_0		
$z_0 = 18.6$ пк (номинал)						
Модель Пламмера	4.85	23.5	0.31	6.4		
Модель Миямото–Нагаи	3.13	36.4	0.13	4.1		
Изохронный потенциал	3.65	32.0	0.18	4.8		
Балджа нет (только бар)	9.27	12.6	1.11	12.0		
$z_0=9.0$ пк (2σ)						
Модель Пламмера	4.84	11.1	0.64	13.4		
Модель Миямото–Нагаи	3.12	17.3	0.27	8.5		
Изохронный потенциал	3.64	14.8	0.36	9.9		
Балджа нет (только бар)	9.27	5.8	2.39	25.9		

Движение тел вокруг Sgr A* и проблема $\mathbf{R}_{\mathbf{0}}$

- Несмотря на прорывные успехи проекта GRAVITY и американской группы проблему расстояния до центра Галактики (*R*₀) пока нельзя считать решенной, даже в понимании под центром именно Sgr A*.
- При современных оценках пекулярной скорости центральной черной дыры ее осцилляции в регулярном поле в плоскости Галактики могут приводить к смещениям этого объекта относительно барицентра до десятков парсек.

Выводы II

- Масштаб осцилляций сильно зависит от наличия/отсутствия компоненты классического балджа в дополнение к бару: при номинальных значениях компонент пекулярной скорости Sgr A* размах колебаний не превышает 6 пк в случае наличия балджа и доходит до 25 пк, если балджа нет; при компонентах скорости в пределах уровня значимости 2σ колебания могут составлять 15 и 50 пк соответственно.
- Несмотря на малые значения измеренной линейной вертикальной скорости центральной черной дыры, сейчас нельзя исключить вертикальные ее осцилляции, т.е. ее расположение вне плоскости диска Галактики.

В настоящий момент нельзя сделать окончательные выводы, но прогрессе в этом направлении может быть очень быстрым...

→ < Ξ → <</p>