

利用矮星系 Ursa Major III/UNIONS 1 给暗物质湮灭截面限制

参考文献 2311.10147, 2311.10134, 2311.14611,
张朋龙

新发现的矮星系 Ursa Major III/UNIONS 1

- stellar mass $16 \cdot m_{\text{sun}}$, Distance 10kpc
- Half-light radius 3pc, Total mass $10^9 m_{\text{sun}} \sim 10^{10} m_{\text{sun}}$
- J-factor 10^{21} , (arxiv:2311.10134)

$$J \equiv \iint d\ell d\Omega \rho_{\text{NFW}}^2 \approx \frac{25}{8G^2} \frac{\sigma_{\text{los}}^4 \theta}{DR_{\text{h}}^2} \sim 10^{21} \frac{\text{GeV}/c^2}{\text{cm}^5}$$

- 目标：找出NFW profile 参数rs, rhos

求潮汐半径 r_t

- 紧邻银河系，受潮汐力很大，通过 Roche 判据来近似地求出 r_t .

$$\frac{M_{\text{dSph}}(r_t)}{r_t^3} = \frac{M_{\text{MW}}(r_{\text{dSph}} - r_t)}{(r_{\text{dSph}} - r_t)^3},$$

- 潮汐质量 $M_{\text{dSph}}(r_t)$ 取 $10^9 m_{\text{sun}} \sim 10^{10} m_{\text{sun}}$
- $M_{\text{MW}}(r)$ 是银河系(Milky Way) 暗晕包含在半径 r 内的质量
- r_{dSph} 是矮星系中心到银河系中心的距离

利用坐标,求矮星系中心到银河系中心的距离

r_{dSph}

- 我们需要将赤经和赤纬转换为笛卡尔坐标。
- 赤经和赤纬可以转换为球坐标, 然后再转换为笛卡尔坐标。
- 对于银心:
赤经: 17小时45分40.04秒 = 266.4167°
赤纬: $-29^\circ 00' 28.1'' = -29.0078^\circ$
- 使用这些球坐标, 我们可以将其转换为笛卡尔坐标:
$$X1 = 8.3 \text{ kpc} * \cos(266.4167^\circ) * \cos(-29.0078^\circ)$$
$$Y1 = 8.3 \text{ kpc} * \sin(266.4167^\circ) * \cos(-29.0078^\circ)$$
$$Z1 = 8.3 \text{ kpc} * \sin(-29.0078^\circ)$$
- $$X1 = 8.3 * \cos(266.4167^\circ) * \cos(-29.0078^\circ) \approx -0.454 \text{ kpc}$$
$$Y1 = 8.3 * \sin(266.4167^\circ) * \cos(-29.0078^\circ) \approx -7.245 \text{ kpc}$$
$$Z1 = 8.3 * \sin(-29.0078^\circ) \approx -4.025 \text{ kpc}$$

$$r_{\text{dSph}} = 14.6339 \text{ kpc}$$

- 对于 Ursa Major iii:
赤经: 11小时38分49.8秒 = 174.7075°
赤纬: $+31^\circ 04' 42'' = 31.0783^\circ$
- 使用这些球坐标, 我们可以将其转换为笛卡尔坐标:
 $X2 = 10 \text{ kpc} * \cos(174.7075^\circ) * \cos(31.0783^\circ) = -8.528$
 $Y2 = 10 \text{ kpc} * \sin(174.7075^\circ) * \cos(31.0783^\circ) = 0.79$
 $Z2 = 10 \text{ kpc} * \sin(31.0783^\circ) = 5.162$
- 使用这些值来计算物理距离D:
 $D = \sqrt{(X2 - X1)^2 + (Y2 - Y1)^2 + (Z2 - Z1)^2}$
 $D = \sqrt{(-8.528 + 0.454)^2 + (0.79 + 7.245)^2 + (5.162 + 4.025)^2} = 14.6339$

用扫描方法求 r_t

- 银心与星系 Ursa Major iii 的距离大约是 14.6339 kpc

$$\frac{M_{\text{dSph}}(r_t)}{r_t^3} = \frac{M_{\text{MW}}(r_{\text{dSph}} - r_t)}{(r_{\text{dSph}} - r_t)^3},$$

用扫描方法求 m_{vir}

- r_{vir} , r_s , ρ_s 都用 m_{vir} 表示

$$M_{\text{vir}} = \frac{4\pi}{3} \Delta_{\text{vir}} \bar{\rho}_0 r_{\text{vir}}^3 \quad (4.13)$$

来决定维里半径 r_{vir} , 其中 $\bar{\rho}_0$ 是平均背景密度, Δ_{vir} 是维里超密度 (virial overdensity). 对于银河系, 我们取 $\Delta_{\text{vir}} \bar{\rho}_0 = 200 \rho_{c0} = 200 \times 2.775 \times 10^2 h^2 M_{\odot} \text{ kpc}^{-3}$,

由此得出 $r_{\text{vir}} = 200.6 \text{ kpc}$. 在 NFW 模型中, 用以衡量密度分布聚合程度的聚集参数 (concentration parameter) $c_{\text{vir}} = r_{\text{vir}}/r_s$, 于是有

$$\begin{aligned} M_{\text{MW}}(r_{\text{vir}}) &= \int_0^{r_{\text{vir}}} \rho(r) \cdot 4\pi r^2 dr = 4\pi \rho_s r_s^3 \int_0^{c_{\text{vir}}} \frac{x}{(1+x)^2} dx \\ &= 4\pi \rho_s r_s^3 \left[\ln(1+c_{\text{vir}}) - \frac{c_{\text{vir}}}{1+c_{\text{vir}}} \right]. \end{aligned} \quad (4.14)$$

扫描求m_vir

- 将r_vir, rs, rhos 代入到公式

$$\frac{M_{\text{dSph}}(r_t)}{r_t^3} = \frac{M_{\text{MW}}(r_{\text{dSph}} - r_t)}{(r_{\text{dSph}} - r_t)^3},$$

- 其中M_dSph用对密度的积分表示。

计算J-factor

- 扫描出m_vir就可以算出rs, rhos
- 可以算j-factor

J 因子在探测器有限立体角内的平均值

$$\bar{J}_{\Delta\Omega} \equiv \frac{1}{\Delta\Omega} \int_{\Delta\Omega} J(\psi) d\Omega = \frac{2\pi}{\Delta\Omega} \int_0^{\theta_{\max}} \sin\theta d\theta \int_{l_{\min}}^{l_{\max}} \rho^2 \left(\sqrt{l^2 + d^2 - 2dl \cos\theta} \right) dl, \quad (4.9)$$

而与实际探测直接对应的是 $J^{\text{NFW}} \equiv \bar{J}_{\Delta\Omega} \Delta\Omega = \int_{\Delta\Omega} J(\psi) d\Omega$. 于是

先求出 m_{vir} ,再求 r_s , ρ_s . $m_{\text{sun}} = 1.115e57\text{GeV}$

m	$10^9 * m_{\text{sun}}$	$10^{10} * m_{\text{sun}}$
M_{vir}	8.1e66	8.34e67
r_{dsph} (星、银心距离)	14.6339kpc	14.6339
c_{vir}	14.377	12.506
r_t	2.97	5.63
R_{vir}	39.94	86.91
R_s	2.779	6.95
ρ_s (Gev/cm ³)	1.67e64	1.18e64
J-factor	1.14e20	3.84e20

1601.02624, redshift $z=0$, 求 c_{vir}

Our model for the $c(M, z)$ relation, when expressed in terms of dimensionless peak height, $\nu(z) = \delta_{\text{sc}}/\sigma(M, z)$, can be accurately described by a broken power-law:

$$c(\nu) = c_0 \left(\frac{\nu}{\nu_0} \right)^{-\gamma_1} \left[1 + \left(\frac{\nu}{\nu_0} \right)^{1/\beta} \right]^{-\beta(\gamma_2 - \gamma_1)}. \quad (\text{C1})$$

$$\sigma(M, z) = D(z) \frac{22.26 \xi^{0.292}}{1 + 1.53 \xi^{0.275} + 3.36 \xi^{0.198}}, \quad (\text{C8})$$

where

$$\xi \equiv \left(\frac{M}{10^{10} h^{-1} M_{\odot}} \right)^{-1}. \quad (\text{C9})$$

第二个方法， 二维扫描.难求解

- 已知 m_{vir} , j -factor后， 用两个公式做限制， 来求 r_s , ρ_s

$$\begin{aligned} M_{\text{MW}}(r_{\text{vir}}) &= \int_0^{r_{\text{vir}}} \rho(r) \cdot 4\pi r^2 dr = 4\pi \rho_s r_s^3 \int_0^{c_{\text{vir}}} \frac{x}{(1+x)^2} dx \\ &= 4\pi \rho_s r_s^3 \left[\ln(1+c_{\text{vir}}) - \frac{c_{\text{vir}}}{1+c_{\text{vir}}} \right]. \end{aligned}$$

J 因子在探测器有限立体角内的平均值

$$\bar{J}_{\Delta\Omega} \equiv \frac{1}{\Delta\Omega} \int_{\Delta\Omega} J(\psi) d\Omega = \frac{2\pi}{\Delta\Omega} \int_0^{\theta_{\text{max}}} \sin\theta d\theta \int_{l_{\text{min}}}^{l_{\text{max}}} \rho^2 \left(\sqrt{l^2 + d^2 - 2dl \cos\theta} \right) dl, \quad (4.9)$$

而与实际探测直接对应的是 $J^{\text{NFW}} \equiv \bar{J}_{\Delta\Omega} \Delta\Omega = \int_{\Delta\Omega} J(\psi) d\Omega$. 于是