マイクロクエーサーSS 433 からのガンマ線放射

東北大学(学振PD)

木村成生 (Shigeo S. Kimura)

参考文献



Kimura, Murase, Meszaros, 2020, ApJ, 904,188



2020年度高エネルギー宇宙物理学研究会 2020/12/14

・マイクロクエーサー SS 433

- ・モデルと物理過程
- ・結果と議論
- ・まとめ

・マイクロクエーサー SS 433

- ・モデルと物理過程
- ・結果と議論
- ・まとめ

マイクロクエーサー SS 4 3 3



05 30 DECLINATION (B1950) 04 30 19 14 10 RIGHT ASCENSION (B1950) 12 **CREDIT: Blundell & Bowler,** NRAO/AUI/NSF

See Fabrika 2004 for review

SS433からのTeVガンマ線

- ・HAWCがSS433の広がったジェットから TeVガンマ線を検出 —> マイクロクエーサーから初
- Leptonic model:
 シンクロトロン + 逆コンプトン(CMB)
- ・広帯域スペクトルをフィット



 $\log[\nu(Hz_{21})]$ 18 21 15 24 27 12 Leptonic (inverse Compton) Radio (ref. 14) Leptonic (synchrotron) XMM-Newton (ref. 15) Hadronic (π^0 decay) RXTE (ref. 16) MAGIC-HESS 95% upper limits (ref. 19) • HAWC (this work) VERITAS 99% upper limits (ref. 20) og[$E_{\gamma}^{2}\phi_{\gamma}$ (eV cm⁻² s⁻¹)] **HAWC 2018** -3 9 11 13 -5 -1 3 15 $\log[E_{\gamma}(eV)]$ e1 10-11 Sudoh 2019 $E_{\gamma}^{2}\phi_{\gamma}$ [erg/cm²/s] 10-12 10-13 $\eta_{acc}=10$ $\eta_{acc} = 10^2$ 10^{-14} $\eta_{acc} = 10^3$ $\eta_{acc} = 10^4$

30

SS433からのTeVガンマ線



・energetics から好まれない



⁻raction of Jet Power Needed by Protons 10¹ 0.112.0 · C. Elinar 1 300 Not allowed "I DO 10⁰ 01 10⁻¹ ISM ISM Source (Kraichnan) (Kolmogorov) lifetime 10⁻² L 10^{2} 10^{3} 10^{4} 10^{5} 10¹ Confinement Time [yr]

HAWC 2018

SS433からのGeVガンマ線

・Bordas + 2015: SS 433の南東にGeV天体を検出 <--- ジェット軸から外れている

7

- ・Xing + 2019: 西側のジェットからGeVガンマ線を検出 <--- 東側は検出なし
- ・Rasul + 2019: 周期的に変光するGeVガンマ線を検出 <--- 中心の歳差を反映?
- ・Sun + 2019: W50全体に広がったGeVガンマ線を検出 <--- ジェット起源ではない?



SS433からのGeVガンマ線

• Fang + 2020

*上記の4研究は違うPoint source catalogを使っている *上記の4研究は違うresponse functionを使っている --> SS 433と関係のない点源を引けていない。

・最新のカタログとresponse functionをHAWCとFermiの
 両方のデータを使って解析 —> フラットなGeV-TeV SED





目的

- ・TeVガンマ線はハドロン相互作用 でも放射される
- SS433のジェットには可視光の 輝線で見えるフィラメント構造が 付随。その密度は100 cm⁻³ 程度
 —> ハドロン宇宙線と相互作用 すれば効率よくガンマ線生成



ハドロンモデルとレプトンモデルの どちらが良いか議論

・マイクロクエーサー SS 433

- ・モデルと物理過程
- ・結果と議論
- ・まとめ



基礎方程式



・定常 & 乱流再加速を無視 & One-zone近似 ---> 単純化した輸送方程式

$$\frac{d}{dE_i} \left(-\frac{E_i}{t_{i,\text{cool}}} N_{E_i} \right) = -\frac{N_{E_i}}{t_{\text{esc}}} + \dot{N}_{E_i}$$



(乱流加速)

・単純化した輸送方程式の定式解

$$N_{E_i} = \frac{t_{i,\text{cool}}}{E_i} \int_{E_i}^{\infty} dE'_i \dot{N}_{E'_i} \exp\left(-\int_{E_i}^{E'_i} \frac{t_{i,\text{cool}}}{t_{\text{esc}}} d\mathcal{E}_i\right)$$

物理過程

・衝撃波加速を仮定—>べき型の注入項

$$\dot{N}_{E_i} = \dot{N}_{i,\text{nor}} \left(\frac{E_i}{E_{i,\text{cut}}}\right)^{-p_{\text{inj}}} \exp\left(-\frac{E_i}{E_{i,\text{cut}}}\right),$$

・陽子の冷却過程はpp が卓越。prは無視できる。



「エネルギーは冷却・逃走による損失と加速時間の釣り合い



CMB photons

 $R_{\rm dis}$

 $V_i = 0.26c$

TeV γ-ray

R_{knot}

Dissipation

 $V_{adv}=107 \text{ cm/s}$

 $V_{adv} = V_i/4$

Optical filaments

モデ	ルノ	ペラ	X	ータ
----	----	----	---	----

Fixed parameters							op	
β_j	L_{j}	$R_{ m knot}$	$R_{\rm dis}$	ϵ_p	η	d_L	_	強
	$[\mathrm{erg} \ \mathrm{s}^{-1}]$	[pc]	[pc]			[kpc]	_	• <i>N</i> ef
0.26	2×10^{39}	8.1	56	0.1	2	5.5	_	n ci
			٦			7	-	$n_{\rm fil}$
		観測	から	決まっ	ってい	いる		$f_{ m vol}$
		Mod	lel pa	arame	eters	5.		
Model	$V_{ m adv}$		В	$p_{ m inj}$		ϵ_e		$n_{\rm eff}$
	$[\mathrm{cm}\ \mathrm{s}^{-}$	$^{-1}]$ [/	$\mu G]$					$[\mathrm{cm}^{-3}]$
A	1.9×1	.09	32	2.0	1.	0×1	10^{-3}	10
В	1.0×1	-0^{7}	36	1.6	1.	5×1	10^{-4}	0.2
\mathbf{C}	1.9×1	-0^{9}	13	2.1	5.	0×1	10^{-3}	0.01
D	1.0×1	-0^{7}	18	1.6	2.	0×1	10^{-4}	0.01

- ・V_{adv}:移流速度 optical filamentsの移動速度 ~10⁷ cm/s 強い衝撃波: V_{adv} ~V_j/4 ~1.9x10⁹ cm/s
- ・ $n_{\text{eff}} = f_{\text{vol}} n_{\text{fil}}$:有効密度 $n_{\text{fil}} \sim 100 \text{ cm}^{-3}$ はフィラメントの密度 f_{vol} はvolume filling factor

A: Hadronic + high V_{adv} B: Hadronic + low V_{adv} C: Leptonic + high V_{adv} D: Leptonic + low V_{adv}

・マイクロクエーサー SS 433

・モデルと物理過程

・結果と議論



Hadronic models



- 移流速度が速いと、cooling breakは高エネルギー側へ
 * ガンマ線スペクトルはフラットになり観測と無矛盾
- 移流速度が遅いと、cooling breakが低エネルギー側にシフト
 * 電波を出しすぎないためには、硬いスペクトル指数が必要
 * 陽子の逃走によるbreakでガンマ線スペクトルを説明

	Model parameters.								
Model		$V_{ m adv}$	В	$p_{ m inj}$	ϵ_e	$n_{ m eff}$			
		$[\mathrm{cm} \mathrm{~s}^{-1}]$	$[\mu G]$			$[\mathrm{cm}^{-3}]$			
	А	1.9×10^9	32	2.0	1.0×10^{-3}	10			
	В	1.0×10^7	36	1.6	1.5×10^{-4}	0.2			
	С	1.9×10^{9}	13	2.1	5.0×10^{-3}	0.01			
	D	1.0×10^7	18	1.6	2.0×10^{-4}	0.01			

Dissinatio

CMB photons

16



- TeVガンマ線とX線の光度比 —> B~10-20µG
- 移流速度が速い場合、cooling breakが高エネルギーになる
 —> GeVバンドで硬いスペクトル —> 観測と矛盾
- ・遅い移流速度の場合、冷却によりフラットなスペクトル —> 広帯域スペクトルを説明可能

_	Model parameters.								
	Model	$V_{\rm adv}$	В	$p_{ m inj}$	ϵ_e	$n_{ m eff}$			
		$[\mathrm{cm \ s}^{-1}]$	$[\mu G]$			$[\mathrm{cm}^{-3}]$			
	А	1.9×10^9	32	2.0	1.0×10^{-3}	10			
	В	1.0×10^7	36	1.6	1.5×10^{-4}	0.2			
	С	1.9×10^9	13	2.1	5.0×10^{-3}	0.01			
_	D	1.0×10^7	18	1.6	2.0×10^{-4}	0.01			

Dissipatio

高効率な粒子加速が必要

See also Sudoh + 2019

- ・全てのモデルでX線は電子からのシンクロトロン放射が担う
- ・ 衝撃波加速された電子からのシンクロトロン放射の最高エネルギー:

・上記二つを組み合わせると加速効率のパラメータの最大値は

$$\eta \approx \frac{9}{20} \frac{h_p e^2 \beta_j^2}{\sigma_T m_e c E_\gamma} \simeq 27 \left(\frac{E_\gamma}{30 \text{ keV}}\right)^{-1}$$

See also Reynoso + 2019

SS433からのニュートリノ放射



- ニュートリノフラックスはTeV-100 TeV付付近で0.03 eV/s/cm²
- ・ IceCubeを10年運用でsensitivity ~ 1 eV/s/cm²→30倍足りない
- IceCube-Gen2は5倍大きくて各分解能が5倍良い
 →で20-30年運用すれば受けられる可能性

AGNジェットとの比較

- AGNジェットのノットとホットスポット
 * ホットスポット:ジェットの先端にある明るい領域
 * ノット:ジェットの途中にある明るい点源
- ノットでは Zhang et al. 2018
 - * 十分な減速がない —> 移流速度が速い
 * 観測的にX線でカットオフが見えない
 —> 効率的な加速(ηが小さい)
- ・ホットスポットでは
 - * 十分な減速 —> 移流速度が遅い * 可視赤外にカットオフ
 - —> 加速効率が悪い (nが大きい)
- ・我々のモデルはηが小さい
 - --> 移流速度が大きいモデルが良い?



A: Hadronic + high $V_{adv} \rightarrow Knot$ B: Hadronic + low $V_{adv} \rightarrow Hotspot$ C: Leptonic + high $V_{adv} \rightarrow Knot$ D: Leptonic + low $V_{adv} \rightarrow Hotspot$

	Hadronic		Leptonic	
Model	А	В	С	D
	Knot	Hotspot	Knot	Hotspot
HAWC data	\bigcirc	\bigcirc	0	\bigcirc
Fermi data	\bigcirc	\bigcirc	×	\bigcirc
Ambient density	\bigtriangleup	\bigcirc	\bigcirc	\bigcirc
AGN analog	\bigcirc	×	0	×

・マイクロクエーサー SS 433

- ・モデルと物理過程
- ・結果と議論





ご静聴ありがとうございました。