Markarian Multiwavelength Data Center (MMDC) Modeling blazar broadband emission with convolutional neural networks



Narek Sahakyan ICRANet Armenia

Blazars: powerful and rare objects

The common model for blazar emission is that these sources are quasars in which a relativistic jet is pointing at the observer, or very close to the observer's line of sight.



Blazars are rare objects. Even when combining data from multiple surveys, only about 6,000 sources exhibit blazar-like features among estimated 100 to 200 billion galaxies.

Why blazars are interesting ?

• High powers: most powerful "non-explosive" sources in the Universe ($\sim 10^{49} \text{ erg/s}$)

○ Fast variability/small emitting region; $R \le c t_{var}/(1 + z)$

O Broadband emission: from radio to VHE γ -ray, neutrinos

O Dominant sources in HE γ -ray sky: ~ 55 % of 4FGL-DR3 sources are blazars.





High amplitude fast variability

 γ -ray band







The origin of emission



Origin of Emission: leptonic



Origin of Emission: protons







IceCube, Fermi-LAT, MAGIC, AGILE et al, 2018





Simulator Of Processes in Relativistic AstroNomical Objects (SOPRANO): Interaction chart



Evolution of the particle distribution

$$\frac{\partial N_p}{\partial t} = C_{p\gamma \to p\pi} + C_{p\gamma \to e^+e^-} + C_{\text{synch}} - S_{\gamma p \to n\pi} + Q_{\gamma n \to p\pi}$$

$$\frac{\partial N_{\mu}}{\partial t} = Q_{\pi_{\pm}} - S_{\mu} + C_{\text{synch}}$$

$$\frac{\partial N_n}{\partial t} = -S_{n\gamma \to p\pi} + Q_{p\gamma \to n\pi} + C_{n\gamma \to n\pi}$$

Q: sink term S: source term C: cooling term

$$\frac{\partial N_{\nu,\zeta}}{\partial t} = Q_{\pi_{\pm}} + Q_{\mu}$$

$$\frac{\partial N_{\pi_{\pm}}}{\partial t} = Q_{p\gamma \to \pi} + Q_{n\gamma \to \pi} - S_{\pi} + C_{\text{synch}}$$

$$\frac{\partial N_{e^{\pm}}}{\partial t} = Q_{\mu} + Q_{p\gamma \to e^{+}e^{-}} + Q_{\gamma\gamma \to e^{+}e^{-}}C_{\rm IC} + C_{\rm synch}$$



Gasparyan, Begue & Sahakyan, MNRAS, 2022

Data-Modeling



MMDC

Home

About

Data access

Theoretical Modeling

Articles

Team

Contact

	Μ	Μ	DC	
--	---	---	----	--

WELCOME TO MMDC

Markarian Multiwavelength Data Center (MMDC): a platform for building and analyzing multiwavelength SEDs.

GET STARTED

Interesting story

L'Osservatorio del Tuscolo e "i telescopi di Mussolini"

Aldo Altamore^{1,2} · Natalia Ptitsyna³

¹ Dipartimento di Matematica e Fisica · Università degli Studi 'Roma Tre'

² INAF · Osservatorio Astronomico di Roma

³ St. Petersburg Filial of Institute of Terrestrial Magnetism, Ionosphere and Radio Wave Propagation · Russian Academy of Science

Introduzione

L'OSSERVATORIO Astronomico di Roma (OAR-INAF) nasce nel 1938, ereditando la tradizione scientifica e il patrimonio dei due osservatori astronomici pubblici che erano presenti all'epoca nella capitale: l'Osservatorio Astronomico del Collegio Romano e l'Osservatorio del Campidoglio.¹

ll nuovo istituto, diretto e fortemente voluto da Giuseppe Armellini (1887-1958), fu inaugurato il 22 ottobre 1938 sulla collina di Monte Mario nella rinascimentale Villa Mellini.

L'attività di ricerca è stata condotta senza interruzione a Monte Mario fino al 1988, anno in cui la sede principale dell'Osservatorio fu spostata a Monte Porzio Catone sulle pendici del Tuscolo.

Anche l'idea di un grande osservatorio astronomico nazionale al Tuscolo, nacque negli anni Trenta, promossa da Emilio Bianchi (1875-1942), accademico d'Italia e direttore dell'Osservatorio Astronomico di Brera.

Fu proprio nel maggio 1938 che, nel corso della sua visita Roma, Adolf Hitler consegnò a Mussolini una pergamena nella quale si impegnava a donare all'Italia un osservatorio completo di tutta la strumentazione, che sarebbe stata prodotta dalla ditta Carl Zeiss di Jena.² In cambio l'Italia avrebbe donato alla Germania il Discobolo Lancellotti, copia di epoca romana della famosa scultura di Mirone (BUONANNO 2008; CARROL 2008; STROLLO 2008).

Lo scoppio della seconda guerra mondiale e i tragici eventi del 1943 posero fine al progetto. I lavori del nuovo osservatorio rimasero incompiuti e i telescopi promessi non giunsero mai in Italia: requisiti dall'Armata Rossa, finirono negli osservatori dell'Unione Sovietica.

¹ L'Osservatorio del Collegio Romano, va ricordato come il luogo ove, nella seconda metà del x1x sec, operò padre Angelo Secchi, fondatore dell'astrofisica stellare. Nello steso periodo l'Osservatorio Universitario del Campidoglio era diretto da Lorenzo Respighi, (ALTAMORE e MAFFEO 2013).

² Dal discorso di Hitler: «Nella mia qualità di Führer e di Cancelliere del Reich germanico, prego Benito Mussolini, Duce del popolo che diede al mondo il grande inventore e scienziato Galileo Galilei, di gradire in dono un telescopio Zeiss ed insieme l'intero arredamento per un Osservatorio Astronomico, e ciò in segno di omaggio e di amicizia».



FIG. 1. L'Osservatorio Astronomico di Monte Zio Catone

Nel 1948 l'edificie a assegnato all'Osservatorio Astronomico di "oma e da allora cominciò una lenta opera di prostruzione che portò, nel giro di qualche de ranio, al trasferimento della sede principale del'oAR a Monte Porzio. Presso questa struttura oggi si svolge un'attività di ricerca astrofisica di punta, sia osservativa sia teorica, che spazia dallo studio del Sistema solare, alle stelle e ai sistemi stellari, alle galassie e alla cosmologia.

La grande cupola dell'edificio principale, opportunamente riadattata, oggi ospita una parte della grande biblioteca dell'istituto. Questo spazio è anche adibito a sala conferenze ed utilizzato per esposizioni. (FIG. 1)

La sorte dei telescopi dopo il 1945

Nel maggio del 1945 gli astronomi sovietici Piotr Dobronravin (1908-2000) and Andrei Severnii (1913-1987), futuro direttore dell'Osservatorio Astrofisico di Crimea, si recarono in Gerinania per cercare di recuperare la strumentazione sottratta all'osservatorio astronomico di Simeiz³ dalle truppe tedesche. I telescopi furono trovati all'Osservatorio di

³ L'Osservatorio di Simeiz in Crimea fu attivo fino alla metà degli anni Cinquanta del xx secolo; oggi è una stazione dell'Osservatorio Astrofisico di Crimea. Fu proprio nel maggio 1938 che, nel corso della sua visita Roma, Adolf Hitler consegnò a Mussolini una pergamena nella quale si impegnava a donare all'Italia un osservatorio completo di tutta la strumentazione, che sarebbe stata prodotta dalla ditta Carl Zeiss di Jena.² In cambio l'Italia avrebbe donato alla Germania il Discobolo Lancellotti, copia di epoca romana della famosa scultura di Mirone (BUONANNO 2008; CARROL 2008; STROLLO 2008).

Lo scoppio della seconda guerra mondiale e i tragici eventi del 1943 posero fine al progetto. I lavori del nuovo osservatorio rimasero incompiuti e i telescopi promessi non giunsero mai in Italia: requisiti dall'Armata Rossa, finirono negli osservatori dell'Unione Sovietica.

Il telescopio Schmidt

Al momento dell'arrivo a Jena delle truppe sovietiche, lo specchio del telescopio Schmidt era ancora in lavorazione; fu comunque trasportato alla LOMO di Leningrado ove, sotto la supervisione dell'accademico Victor A. Ambartsumian (1908-1996), fu completato. Dopo il completamento di tutte le parti meccaniche e ottiche, Ambartsumian ottenne che il telescopio fosse installato all'Osservatorio Astrofisico di Byurakan in Armenia, da lui fondato nel 1946 (AMBARTSUMIAN 2000).

New data

MMDC is an innovative platform that facilitates comprehensive research on blazars by building and analyzing multiwavelength Spectral Energy Distributions (SEDs).

Blazars are a subtype of active galactic nuclei with relativistic jets directed almost exactly towards Earth. As powerful, long-lived extragalactic objects, they offer a unique window into the processes around supermassive black holes and the distant universe.

Originating near supermassive black holes, the relativistic jets of blazars produce intense emissions spanning from radio frequencies to gamma-rays.

✓ The broadband emission from blazars shows high variability across the electromagnetic spectrum, often manifesting on timescales of days or hours and displaying complex behavior.

High-energy neutrino detection from blazars confirms hadronic processes within their jets, where protons interact with matter or radiation to create neutrinos. This makes blazars key targets for multi-messenger studies.

In this database, users can search for and construct detailed multi-wavelength SEDs of blazars. SEDs are interactively visualized, allowing data manipulation and time filtering. The SEDs are constructed by combining archival data from various catalogs (obtained through the VOU-Blazar tool) with time-resolved data across IR, optical, UV, X-ray, and gamma-ray bands.



IR and optical/UV data

- IR Data: WISE/NEOWISE (3.4, 4.6, 12, 22 μm)
 - Optical Data: ASAS-SN (V, g-band), ZTF (g, r, i), UVOT (V, B, U)
 - UV Data: UVOT (W1, M2, W2)

X-ray data

- 0.3-10 keV from each XRT observation (ObsID)
- 3.0-79 keV from each NuSTAR observation (ObsID)

Gamma-ray data

- Adaptively binned light curve computed for the period from 2008 to 2023.
- Divided into piece-wise constant Bayesian blocks.
- Spectral analysis applied to each interval.

Gamma-ray data





◙ Q ⊕ ∭ ₽ ⊟ ⊠ ☆ 🖩

SED/LC animation



SED/LC animation



Modeling

MMDC	Home	About	Data access	Theoretical Modeling	Articles	Team	Contact

Modeling blazar broadband emission with convolutional neural networks



Modeling

Monthly Notices of the ROYAL ASTRONOMICAL SOCIETY



MNRAS **509**, 2102–2121 (2022) Advance Access publication 2021 September 29

https://doi.org/10.1093/mnras/stab2688

Time-dependent lepto-hadronic modelling of the emission from blazar jets with *SOPRANO*: the case of TXS 0506 + 056, 3HSP J095507.9 + 355101, and 3C 279

S. Gasparyan,¹* D. Bégué^{2,3} and N. Sahakyan^{1,4,5}

DRAFT VERSION NOVEMBER 7, 2023 Typeset using LATEX default style in AASTeX631

Modeling blazar broadband emission with convolutional neural networks - I. Synchrotron self-Compton model

D. Bégué,¹ N. Sahakyan,^{2, 3, 4} H. Dereli Bégué,¹ P. Giommi,^{5, 6, 7} S. Gasparyan,² M. Khachatryan,² A. Casotto,⁸ and A. Pe'er¹

Electron energy distribution vs injection

[2]: # electron energy distribution n_e = BrokenPowerLaw(k=1e-8 * u.Unit("cm-3"), p1=2.02, p2=3.43, gamma_b=1e5, gamma_min=500, gamma_max=1e6,

initialise the sherpa model

ssc_model = SynchrotronSelfComptonModel(n_e, backend="sherpa")

$$\frac{\partial N_e(\gamma, t)}{\partial t} = \frac{\partial}{\partial \gamma} (\dot{\gamma} N_e(\gamma, t)) - \frac{N_e(\gamma, t)}{t_{esc}} + Q(\gamma, t)$$



prefit_jet=sed_obspar.constrain_SSC_model(electron_distribution_log_v
prefit_jet.save_model('prefit_jet.pkl')





Sahakyan et al., MNRAS, 2022

THE MODEL: SYNCHROTRON SELF-COMPTON

In the one-zone SSC model, it is assumed that the emission originates from a spherical region of the jet (referred to as a 'blob') with a comoving radius R, which moves with Lorentz factor Γ . We assume that the observers sees the jet at angle $1/\Gamma$, such that the Doppler boost factor $\delta \equiv \Gamma$. The magnetic field B inside this region is assumed to be homogeneous and constant. Electrons, once injected into this region, lose their energy under the effect of the magnetic field as well as by interacting with the local photon fields, ultimately generating the observed broadband spectrum.

Despite the likely presence of protons in the jet, for the SSC model, we assume that only electrons are accelerated and radiate once injected in the radiation zone. The injection function Q_e is assumed to be a cutoff power-law with index p for electrons with a Lorentz factor γ larger than a minimum Lorentz factor γ_{\min} , such that

$$Q_e = \begin{cases} Q_{e,0} \gamma^{-p} \exp\left(-\frac{\gamma}{\gamma_{\max}}\right) & \gamma \ge \gamma_{\min}, \\ 0 & \text{otherwise.} \end{cases}$$
(1)

where γ_{\max} is the cutoff electron Lorentz factor. The normalization $Q_{e,0}$ is set so that the electron luminosity L_e is determined by

$$L_e = \pi R^2 \delta^2 m_e c^3 \int_1^\infty \gamma Q_e d\gamma, \qquad (2)$$

where m_e is the electron rest mass and c is the speed of light. The temporal evolution of the electron distribution is obtained by solving the Fokker-Planck diffusion equation, while the evolution of photons is described by an integrodifferential equation. We label the distribution function of photons by N_{γ} , and that of electrons by N_e . With the photon energy denoted as x, the kinetic equations are

$$\begin{cases} \frac{\partial N_e}{\partial t}(\gamma) = \frac{N_e}{t_{\rm esc}} + \frac{\partial}{\partial \gamma} \left[(C_{\rm IC} N_\gamma + C_{\rm sync}) N_e \times \right] + Q_{\gamma\gamma \to e^+ e^-}, \\ \frac{\partial N_\gamma}{\partial t}(x) = \frac{N_\gamma}{t_{\rm esc}} + Q_{\rm sync} + R_{\rm IC} N_\gamma - S_{\gamma\gamma \to e^+ e^-}, \end{cases}$$
(3)

Computational time



 $37 \times 15000/3600/24 = 6.4$

Table model

Parameter	Units	Symbol	Minimum	Maximum	Type of distribution
Doppler boost	-	δ	3	50	Linear
Blob radius	cm	R	10^{15}	10^{18}	Logarithmic
Minimum electron injection Lorentz factor	-	$\gamma_{ m min}$	$10^{1.5}$	10^{5}	Logarithmic
Maximum electron injection Lorentz factor	-	$\gamma_{ m max}$	10^{2}	10^{8}	Logarithmic
Injection index	-	p	1.8	5	Linear
Electron luminosity	erg.s ⁻¹	L_e	10^{42}	10^{48}	Logarithmic
Magnetic field	G	B	10^{-3}	10^{2}	Logarithmic

Table 1. Characteristics of the dataset. For each parameter, we recall its unit (if any) and symbol, and we provide its range and the distribution of the discreet parameter values. The total number of spectra is set to 2×10^5 .

Simulation of 2×10^5 spectra

Comparison between the spectra computed by the CNN (dotted line) and by SOPRANO



CNN

param = {"log_B"-0.5, "log_electron_luminosity":44.0, "log_gamma_cut":4.4, "log_gamma_min":3.2, "log_radius":16, "lorentz_factor":15, "spectral_index":2.0 }

param2 = {"log_B":1, "log_electron_luminosity":45.0, "log_gamma_cut":4.8, "log_gamma_min":3.4, "log_radius":16, "lorentz_factor":25, "spectral_index":2.3 }



SED fitting

