

Astrofísica de rayos gamma

Alberto Carramiñana Instituto Nacional de Astrofísica, Óptica y Electrónica Luis Enrique Erro 1, Tonantzintla, Puebla, México





Rayos gamma @ LA-CoNGA Physics - 27 de junio de 2023

Astrofísica de rayos gamma

- 1. Rayos cósmicos.
- 2. Rayos gamma: producción, bandas astrofísicas y observatorios.
- 3. Fuentes de rayos gamma en la Galaxia.
- 4. Fuentes de rayos gamma más allá de la Galaxia.

Astrofisica de rayos gamma

- 1. Rayos cósmicos.
- 2. Rayos gamma: producción, bandas astrofísicas y observatorios:
- 3. Fuentes de rayos gamma en la Galaxia:
- 4. Fuentes de rayos gamma más allá de la Galaxia.

1. Rayos cósmicos

- El descubrimiento de los rayos cósmicos y su naturaleza.
- La energía de los rayos cósmicos; su observación fuera y dentro de la atmósfera.
- La propagación y aceleración de rayos cósmicos en la Galaxia.
- · Rayos cósmicos con energías ultra altas (UHE).







1. Rayos cósmicos

- El descubrimiento de los rayos cósmicos y su naturaleza.
- La energía de los rayos cósmicos; su observación fuera y dentro de la atmósfera.
- La propagación y aceleración de rayos cósmicos en la Galaxia.
- · Rayos cósmicos con energías ultra altas (UHE).



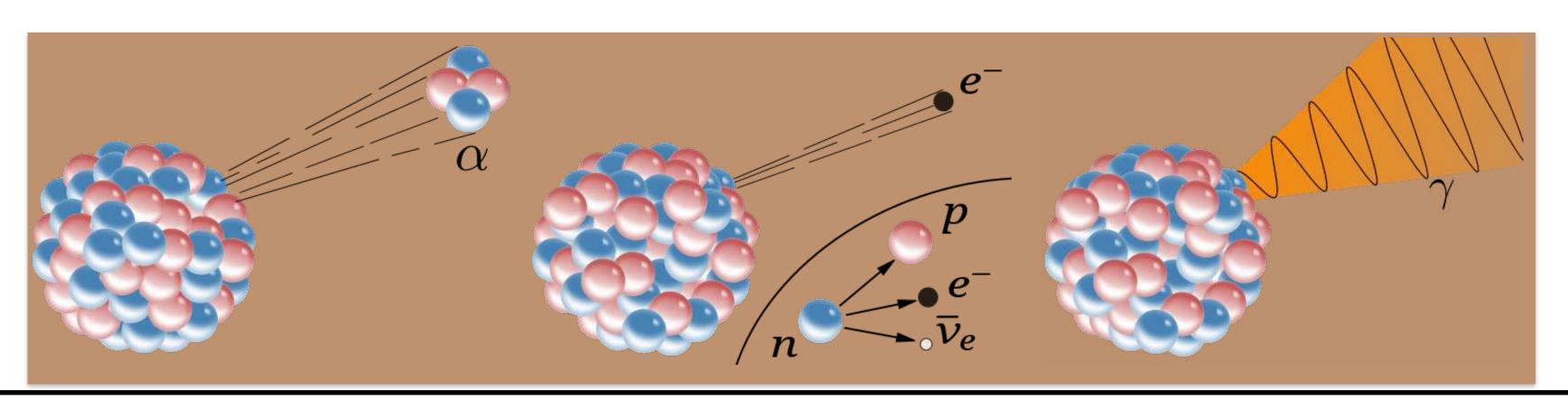






La ionización del aire

- Alrededor de 1785 Coulomb observó la descarga espontánea de electroscopios.
- A finales del siglo XIX se descubrió que la tasa de descarga aumenta con la presión del aire ⇒ el aire causa la descarga del electroscopio debido a la presencia de iones.
- En 1900, Elster & Geitel muestran que la radioactividad es una causa de la ionización del medio ambiente.

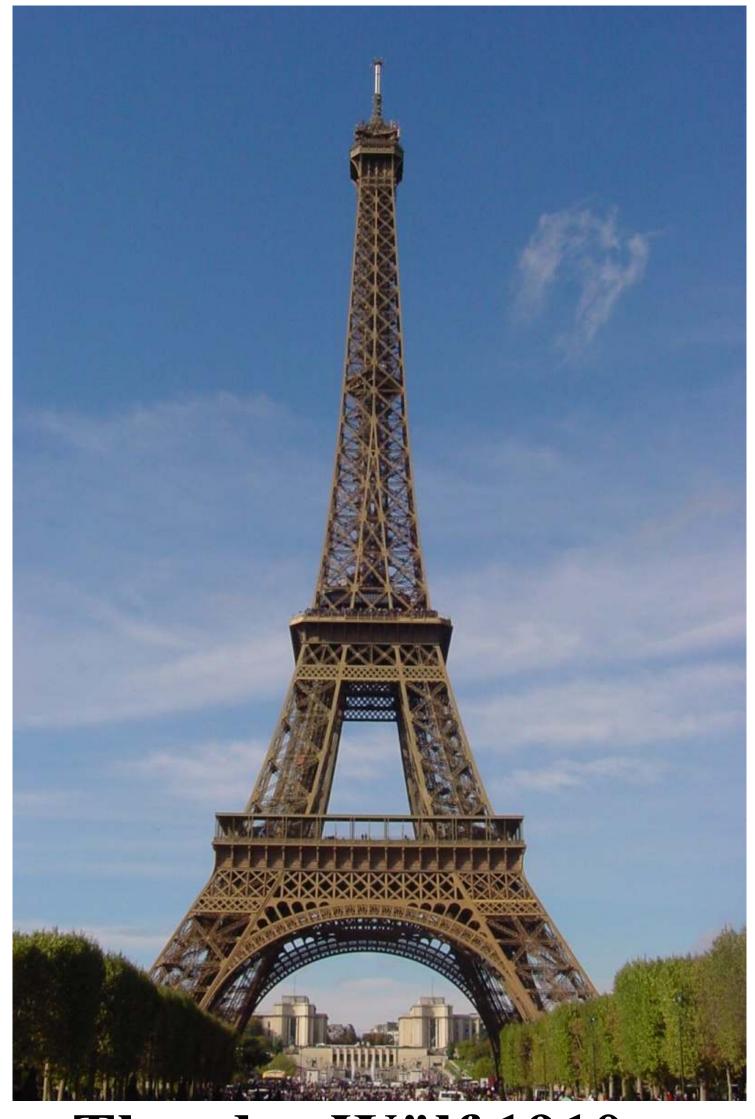




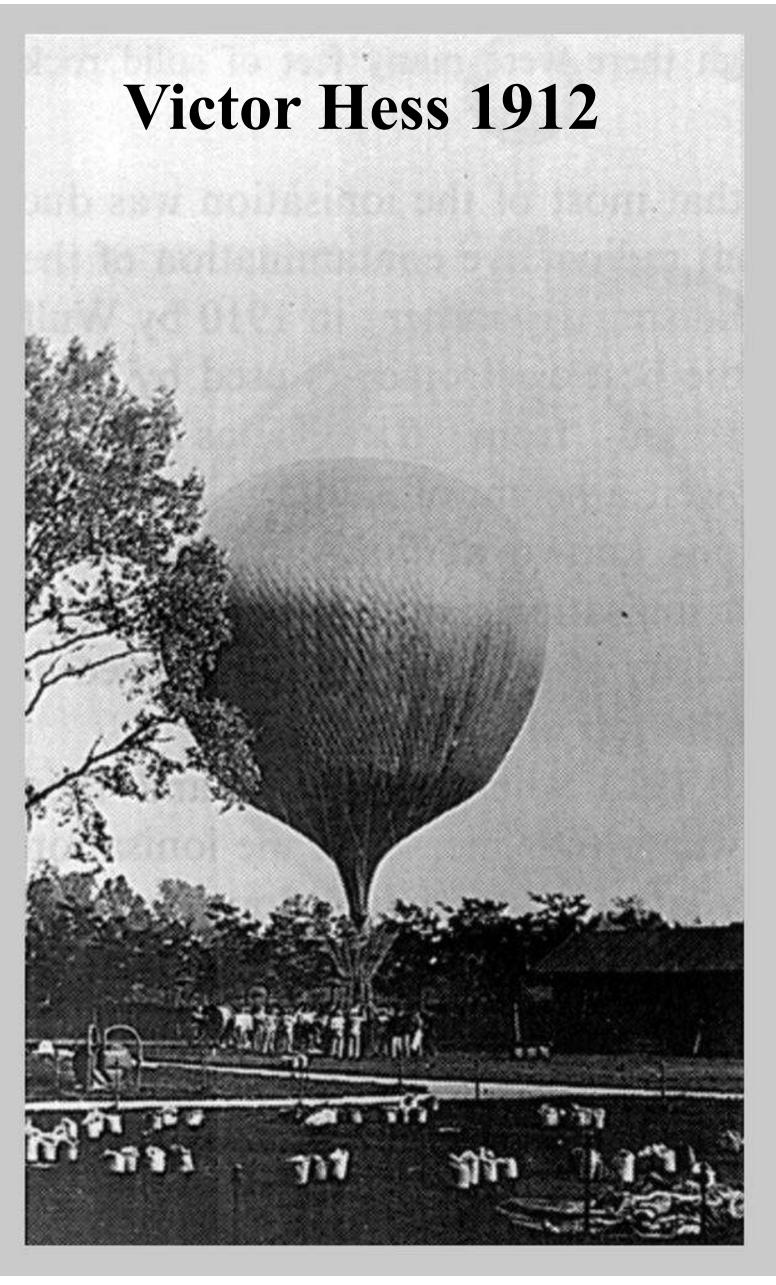








Theodor Wülf 1910











lon pairs/(cm3s) lon pairs/(cm3s) Chamber 1 1913 Chamber 2 O 1914 20 Altitude (km) Altitude (km) Panetta 2017

Figure 1.1: Increase of ionization with altitude as measured by Hess in 1912 (left) and by Kolhorster (right).

Radiación cósmica



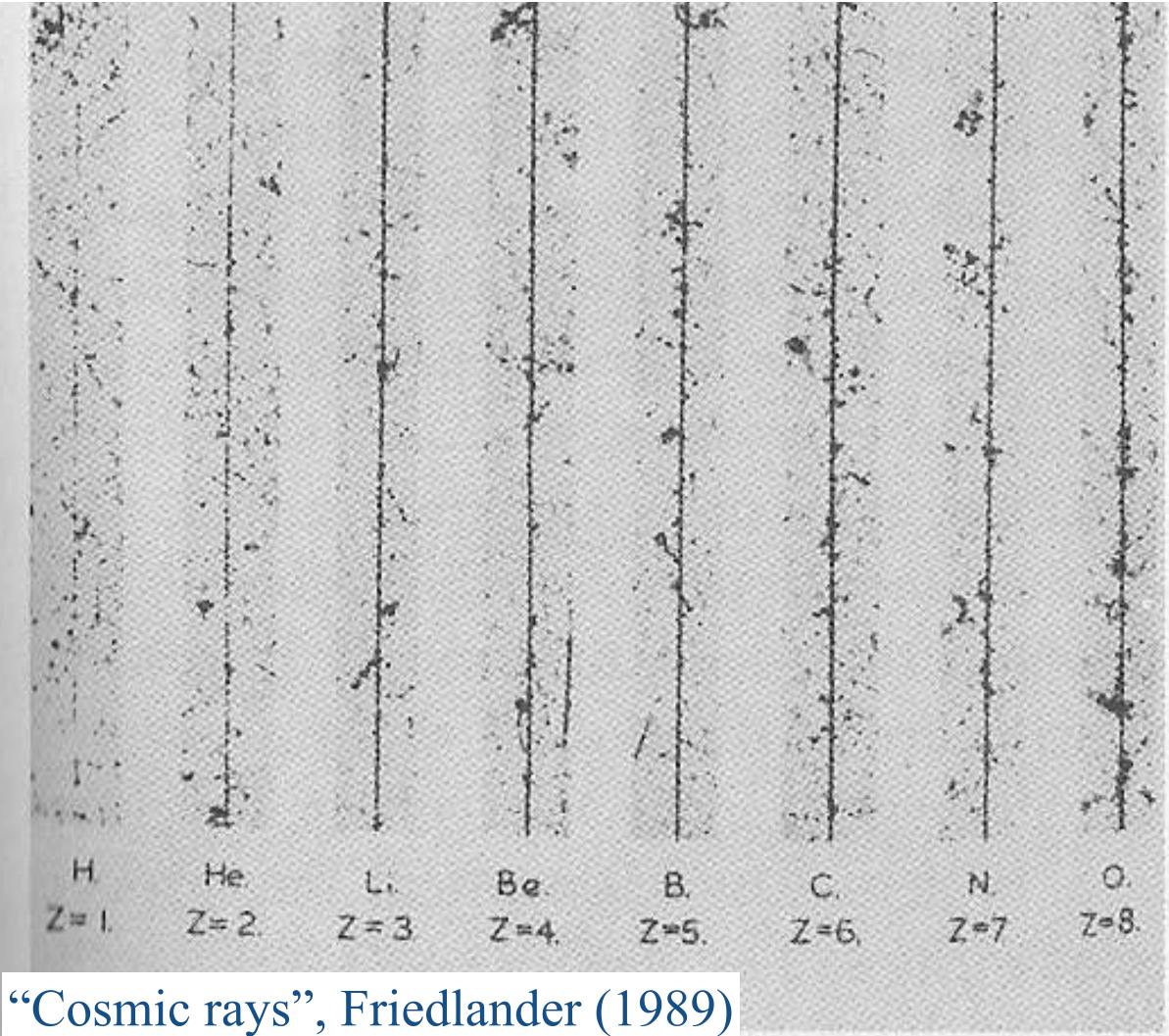
17 de abril 1912

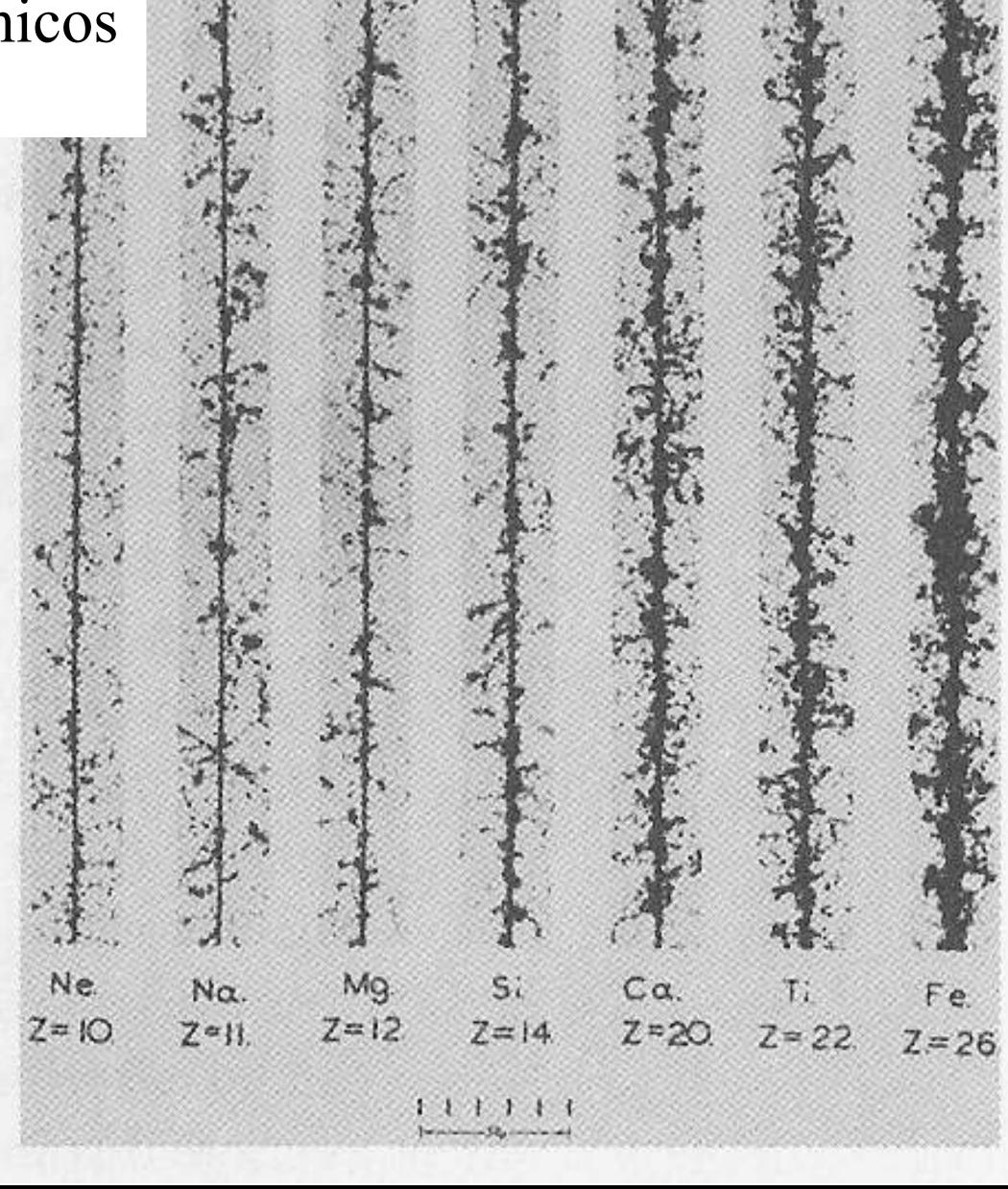






En los 1910s - 1930s se estableció que los rayos cósmicos son en su gran mayoría cargas positivas, núcleos atómicos (90% protones, 9% helio).







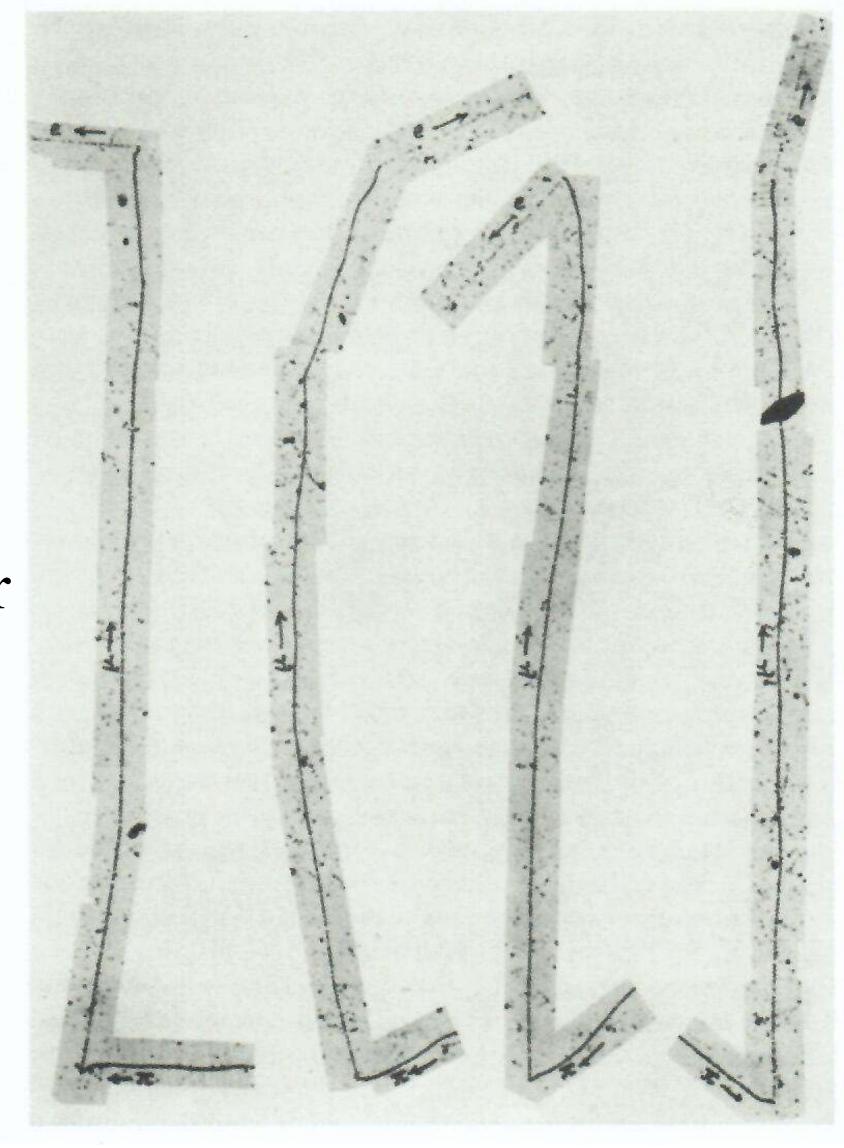


Partículas elementales

Entre 1930 y 1950 los rayos cósmicos permitieron a los físicos investigar colisiones nucleares y nuevas partículas:

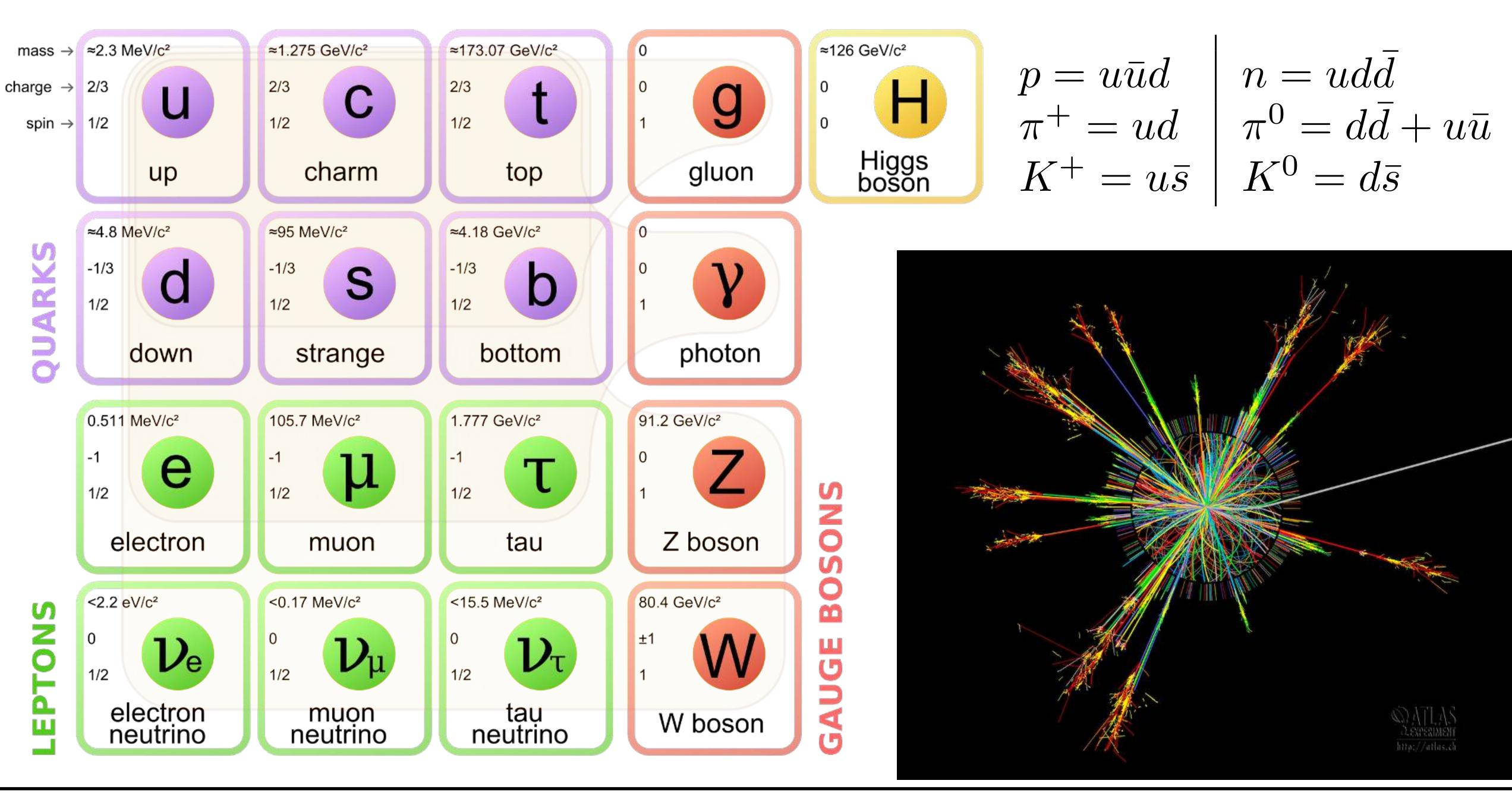
- El positrón (e⁺) descubierto por Carl Anderson (1932), poco después de la teoría del electrón (Dirac 1928).
- El muón (μ) fue reportado por Anderson y Neddermeyer (1936), año de la propuesta del mesón por Yukawa.
- El pión (mesón π): Powell & Occhialini (1947).
- Y muchas más partículas: K^{\pm} , K^{0} , Λ , Ξ , Σ , ...

1950s: la física de partículas se traslada a los grandes aceleradores.















1. Rayos cósmicos

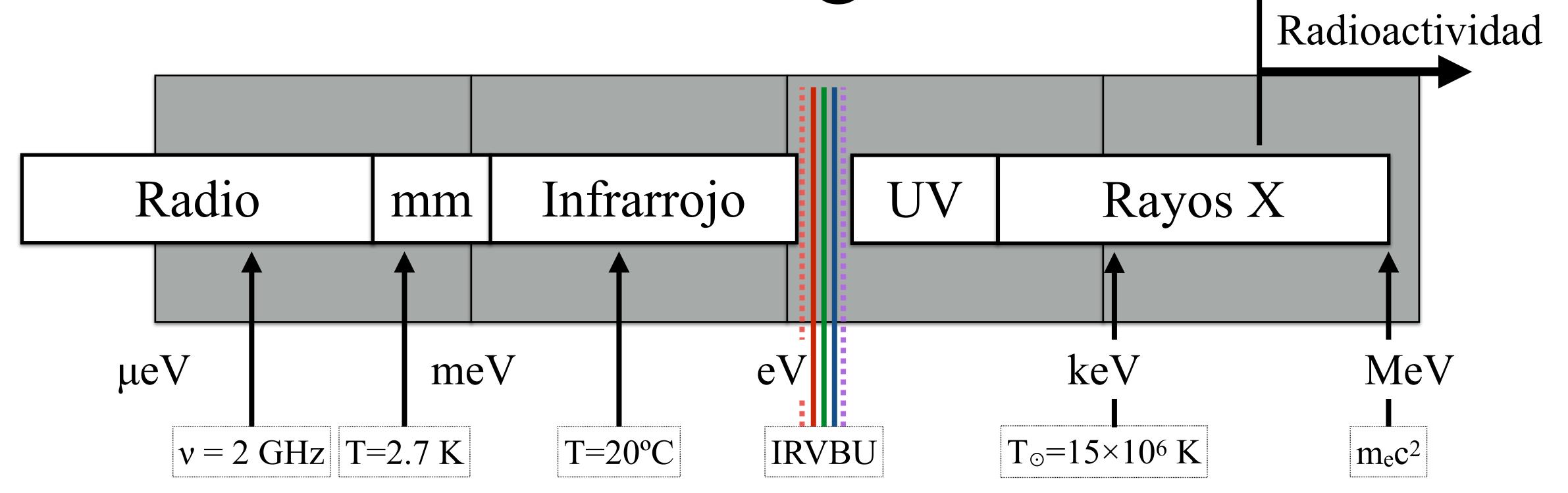
- El descubrimiento de los rayos cósmicos y su naturaleza.
- La energía de los rayos cósmicos; su observación fuera y dentro de la atmósfera.
- La propagación y aceleración de rayos cósmicos en la Galaxia.
- · Rayos cósmicos con energías ultra altas (UHE).







Energía

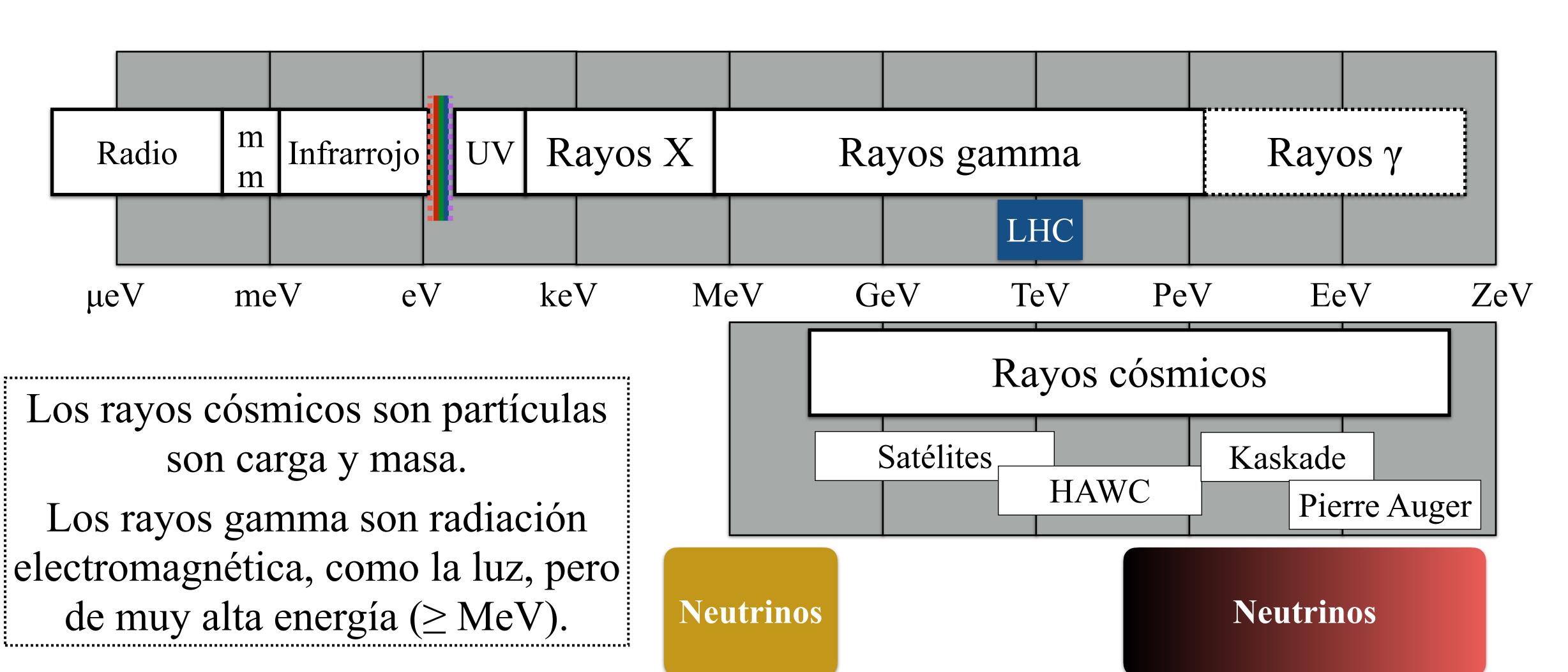


Energía cinética (clásica)	Energía térmica	Radiación	Energía - masa	Energía cinética (relativista)
$E = \frac{1}{2}mv^2$	$E = \frac{3}{2}kT$	$E = h\nu$	$E = mc^2$	$E = \gamma mc^2 = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$





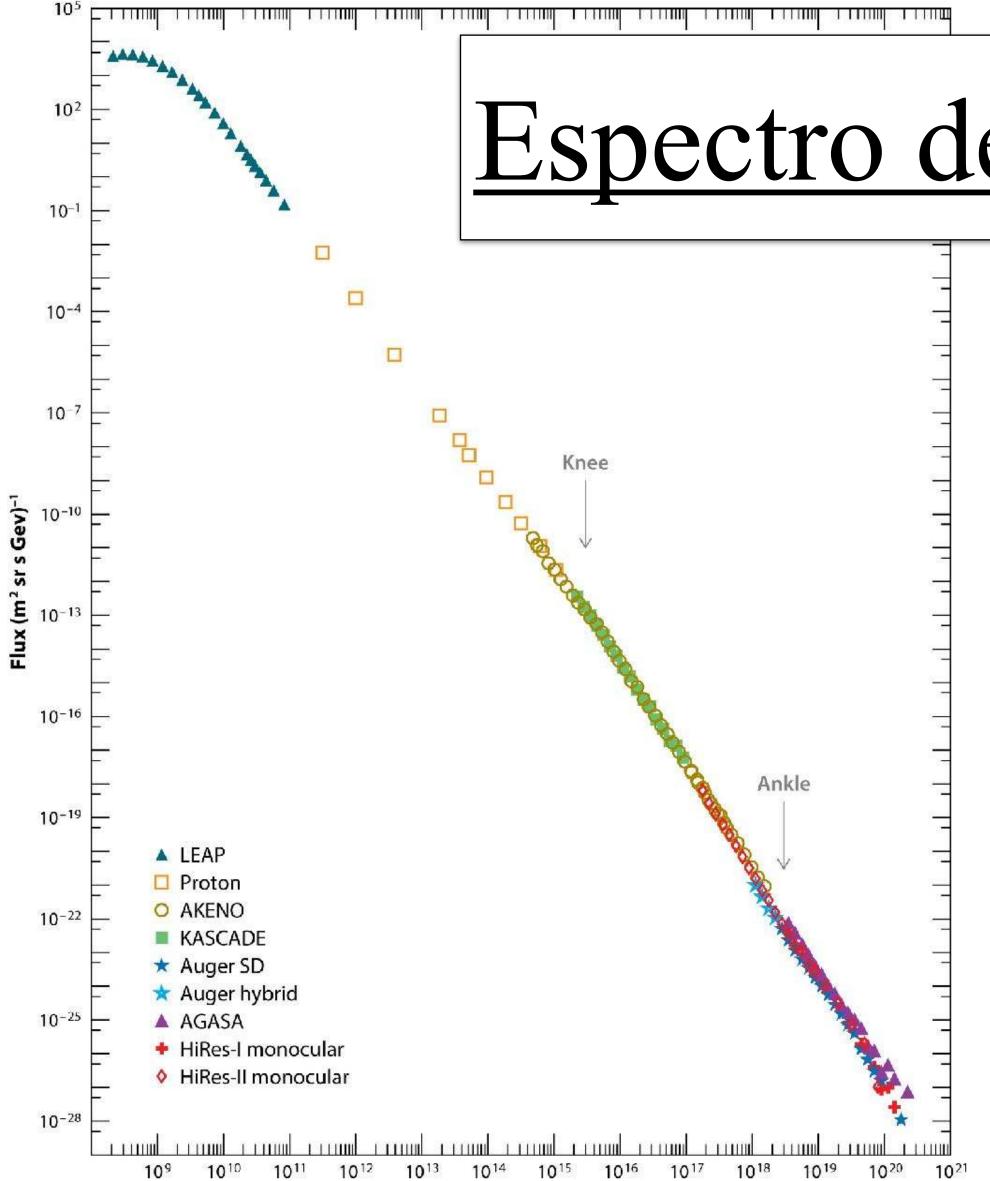
¡Altas energías!







14



Energy (eV)

Espectro de energía de los rayos cósmicos

- Los rayos cósmicos tienen un espectro de energía en forma de ley de potencias, a lo largo de doce órdenes de magnitud.
- Espectro de energía de los protones cósmicos: $J_p(T_p, \Omega_p) = 2.2 \,\mathrm{cm}^{-2} \mathrm{s}^{-1} \mathrm{GeV}^{-1} \mathrm{sr}^{-1} E_n^{-2.75}$
- Densidad de energía:

$$\langle u_{cr} \rangle = 0.8 \,\mathrm{eV} \,\mathrm{cm}^{-3}$$

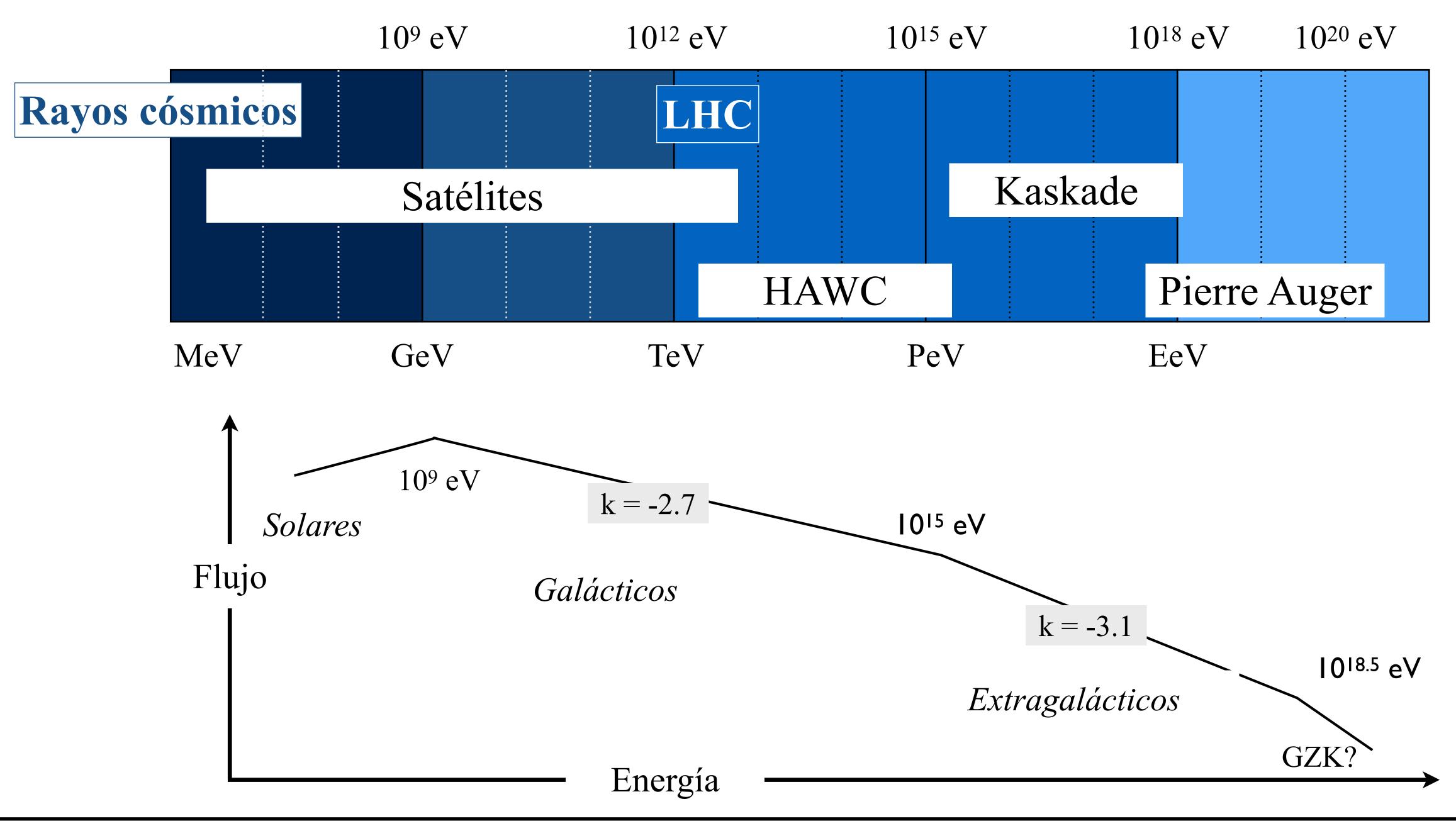
$$\langle u_B \rangle = 0.6 \,\mathrm{eV} \,\mathrm{cm}^{-3}$$

$$\langle u_{cmb} \rangle = 0.25 \,\mathrm{eV} \,\mathrm{cm}^{-3}$$

Reatty JJ, Westerhoff S. 2009.
Annu. Rev. Nucl. Part. Sci. 59:319–45



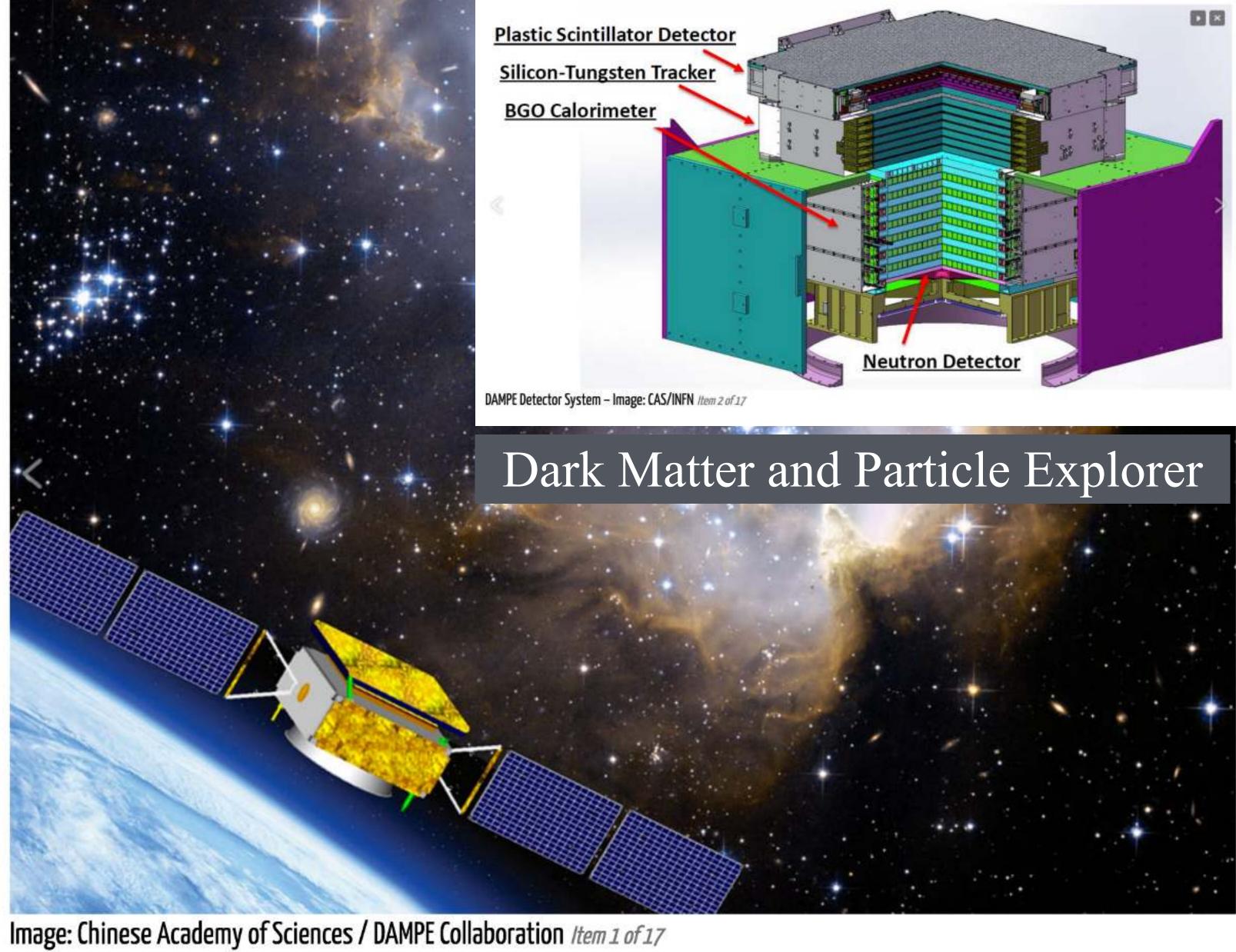








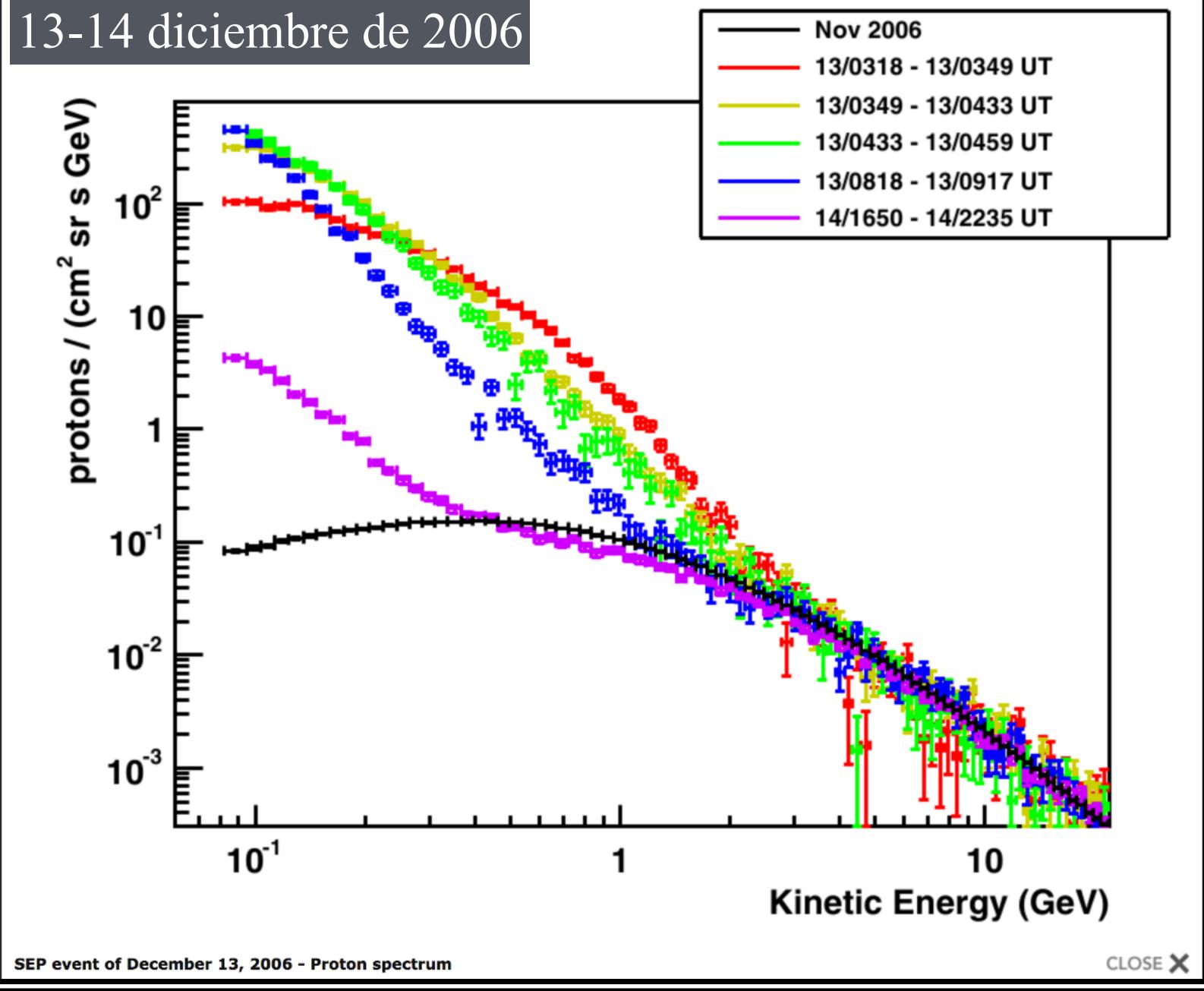


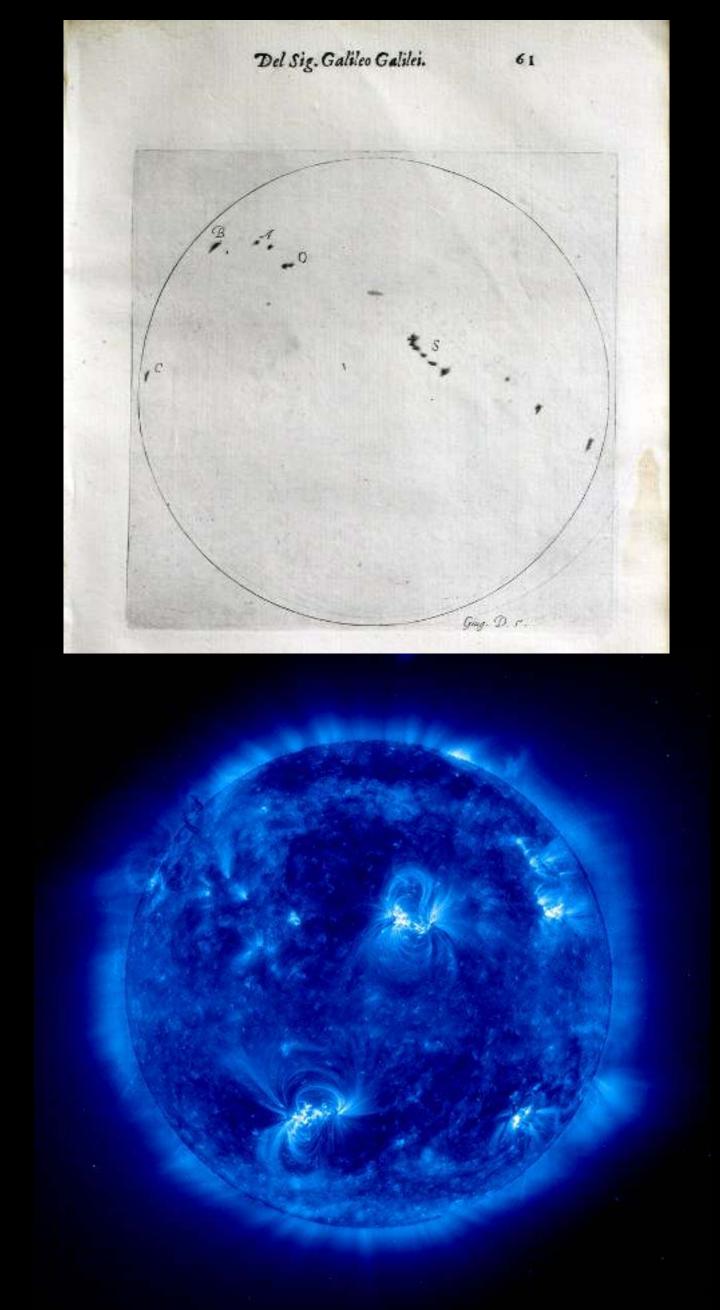








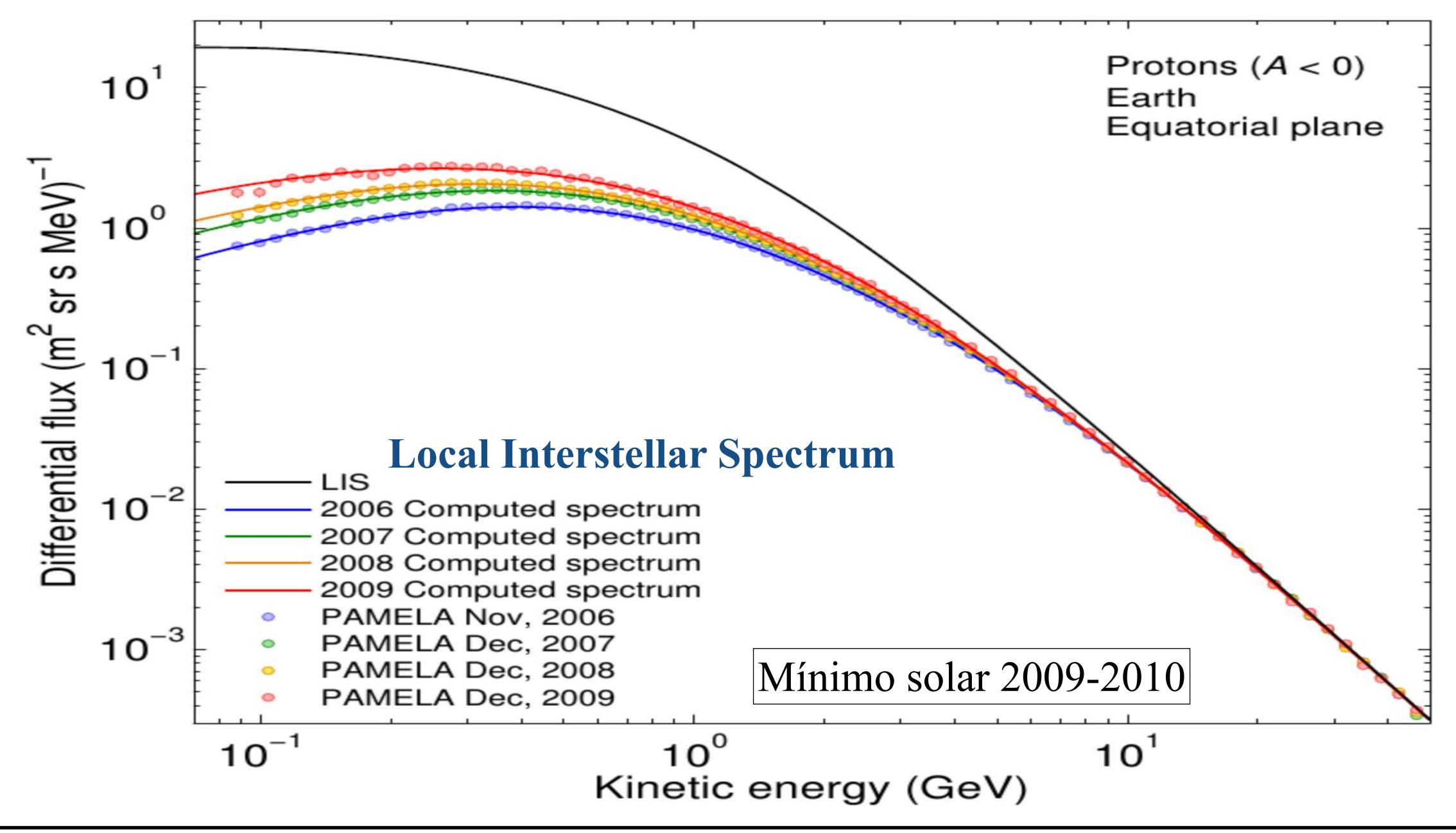






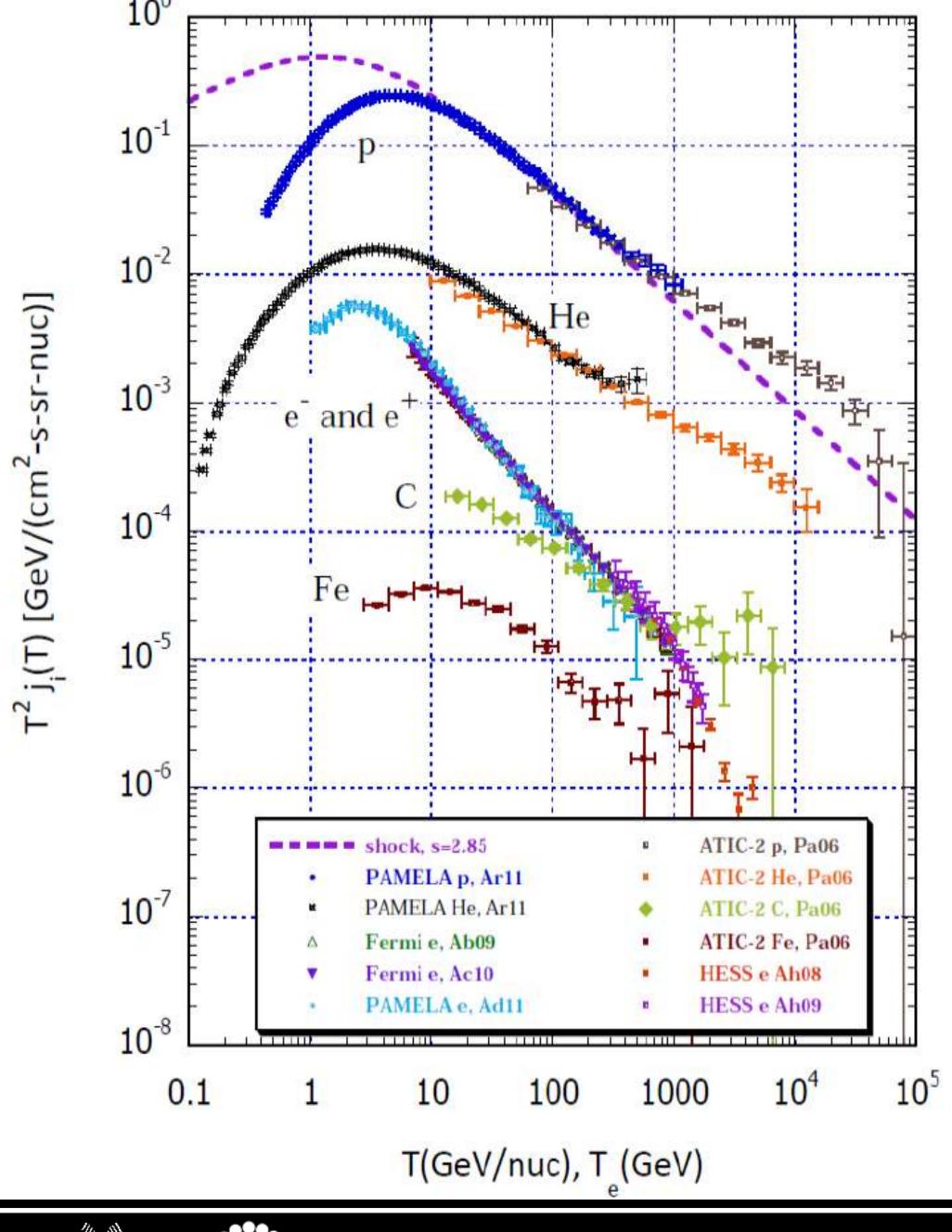


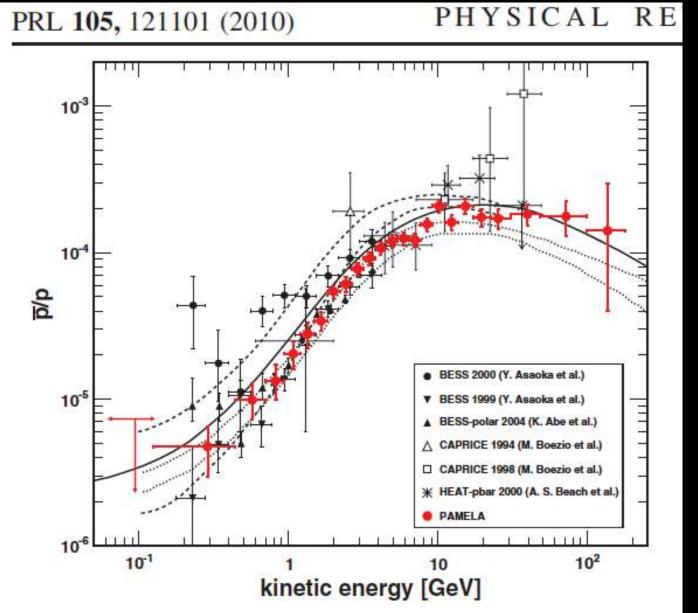






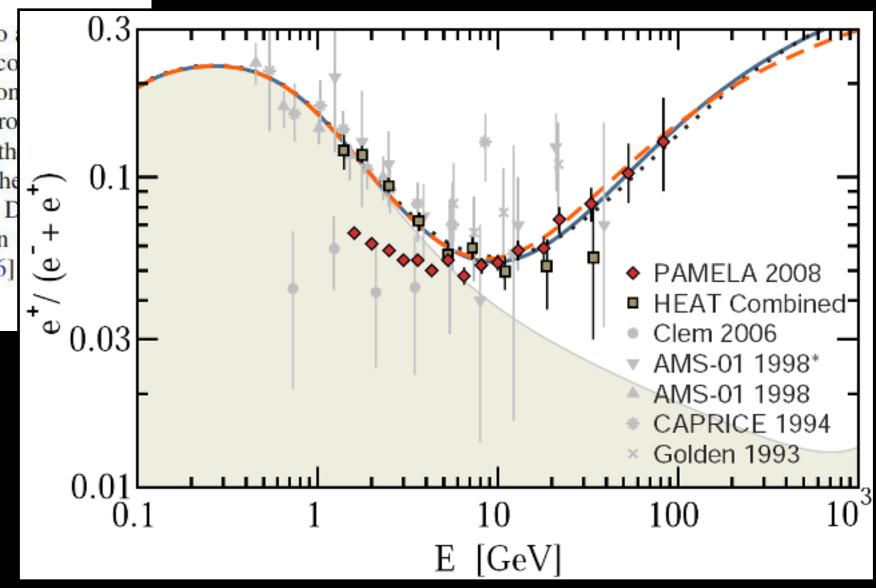






Composición, antipartículas, búsqueda de materia oscura

FIG. 2 (color). The antiproton-to-proton flux ratio at the payload obtained in this work compared with comeasurements [21–24,26] and theoretical calculation secondary production of antiprotons during the procosmic rays in the Galaxy. The dashed lines show th lower limits calculated by Simon *et al.* [6] for the Model, while the dotted lines show the limits from Ε [37] for a diffusion reacceleration with convection solid line shows the calculation by Ptuskin *et al.* [36] of a plain diffusion model.



Exceso "anómalo" de positrones: ¿fuentes "leptónica"? ¿materia oscura?





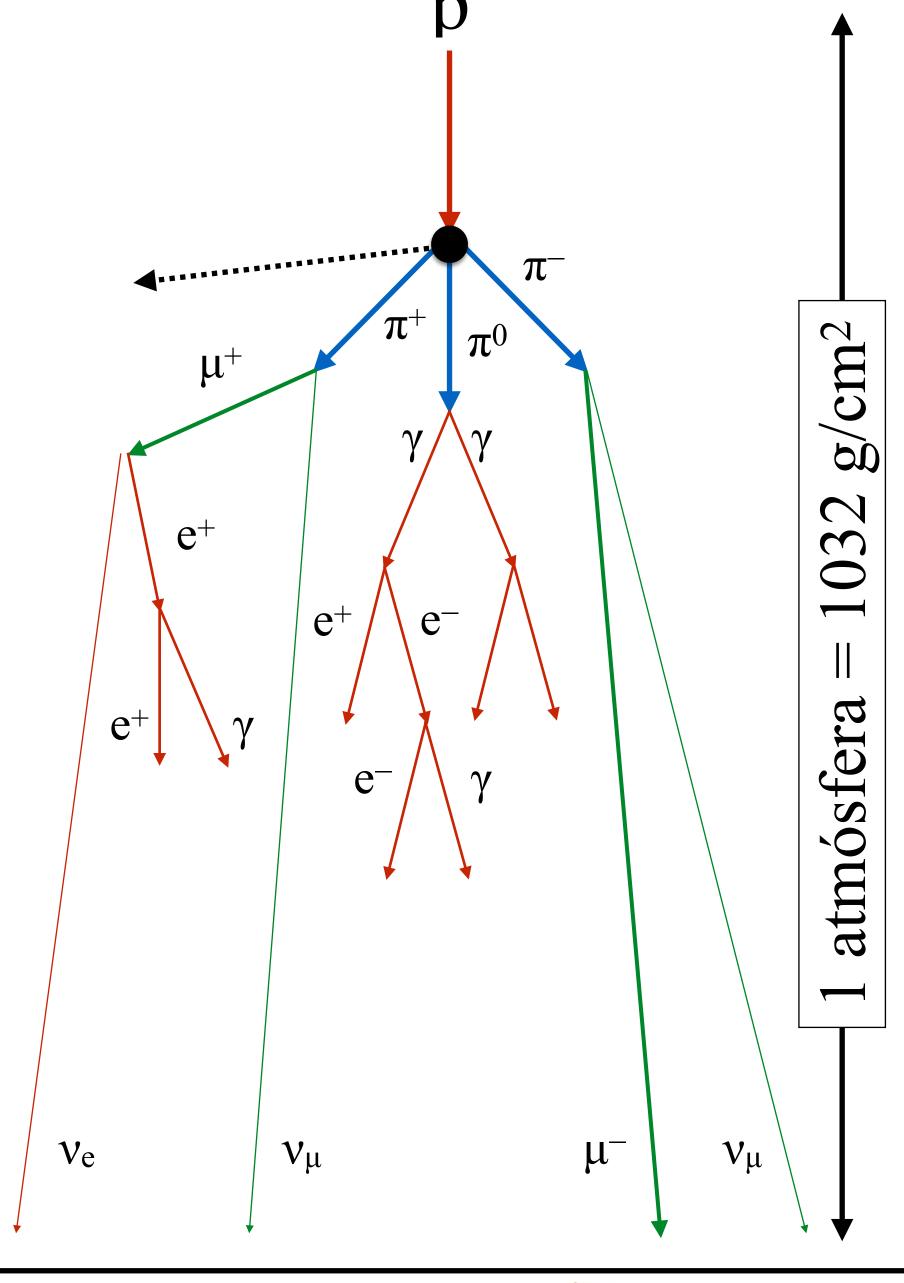


Cascadas atmosféricas

- Los rayos cósmicos provocan cascadas de (miles, millones) de partículas (secundarias) en la atmósfera.
- · La mayoría son iniciadas por una colisión nuclear:

$$\begin{array}{l} p + \text{núcleo} & \rightarrow \pi^{\pm} + \pi^{0} + \text{fragmentos} \; , \\ \\ \pi^{\pm} & \rightarrow \mu^{\pm} + \nu_{\mu} \; ; \quad \mu^{\pm} & \rightarrow e^{\pm} + \nu_{e} + \underline{\nu}_{\mu} \; , \\ \\ \\ \pi^{0} & \rightarrow \gamma + \gamma \; . \end{array}$$

- Una cascada hadrónica desarrolla componentes nucleares, muonicas y electromagnéticas.
- Los neutrinos y muones se pueden propagar por debajo del suelo.







Cascadas electromagnéticas

- Los fotones y electrones y fotones inician un proceso puramente electromagnético:
 - Producción de pares:

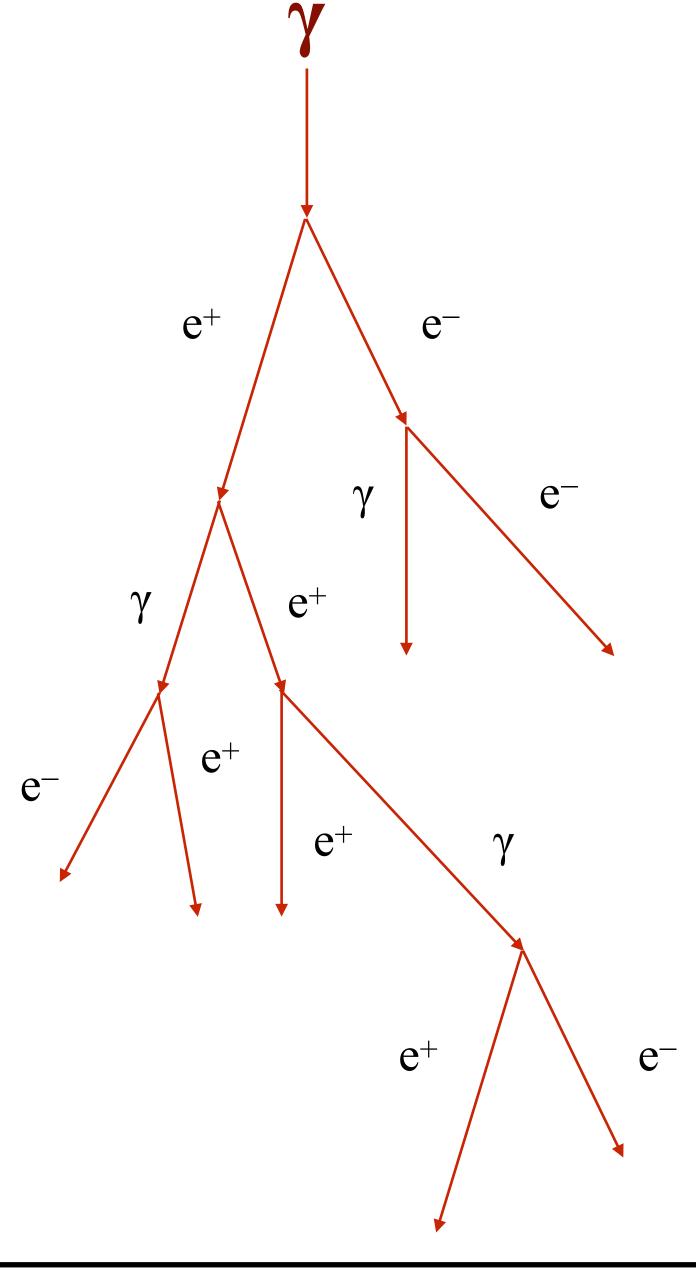
$$\gamma \rightarrow e^+ + e^-$$
 [37 g/cm²].

La producción de pares cesa cuando la energía no es suficiente para competir con Compton ($E_{\gamma} \leq 80 \text{ MeV}$).

- Bremsstrahlung:

$$e^{\pm} \rightarrow e^{\pm} + \gamma$$
 [37 g/cm²].

Bremsstrahlung cesa cuando la ionización empieza a competir ($E_e \le 35 \text{ MeV}$).

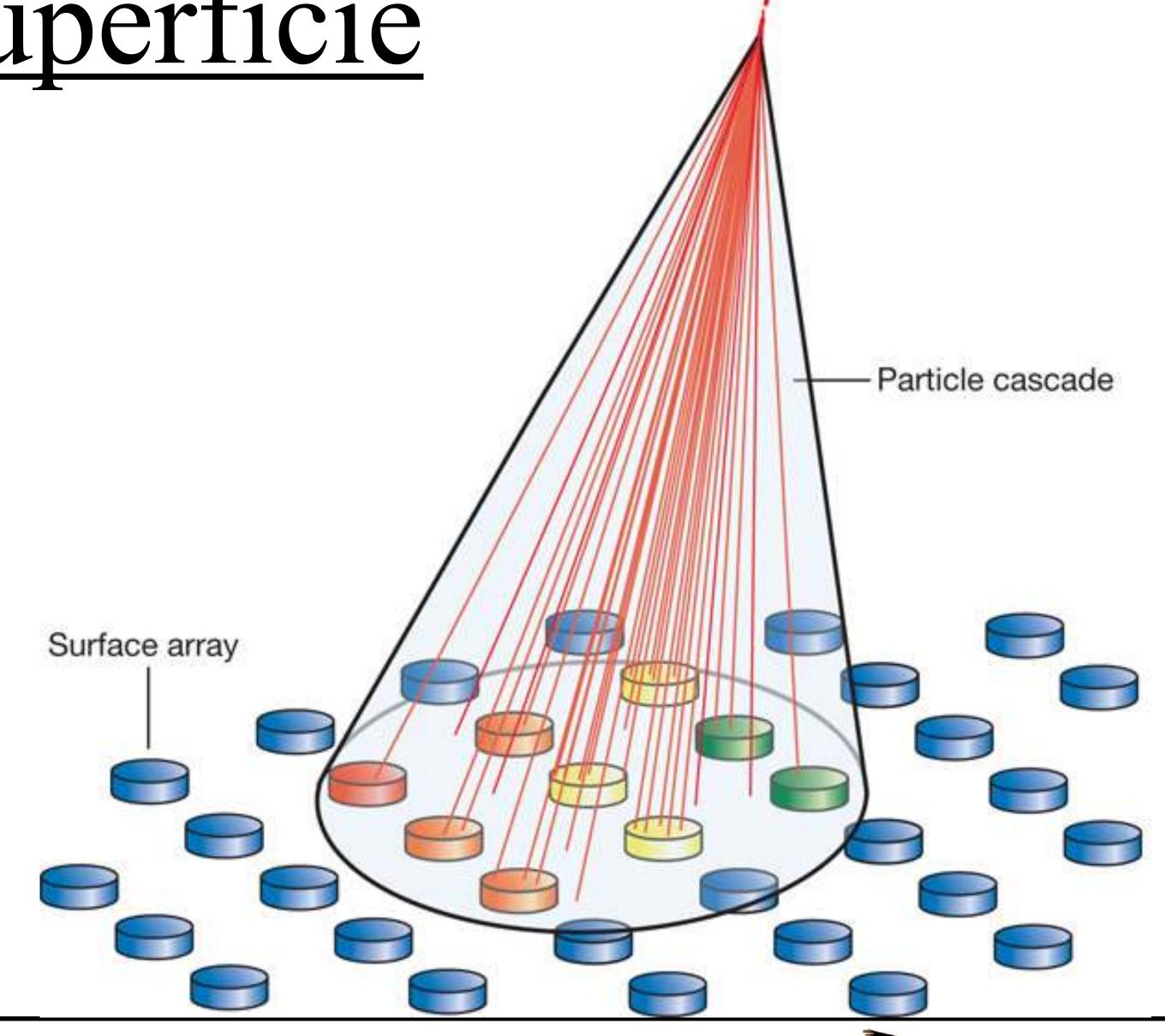












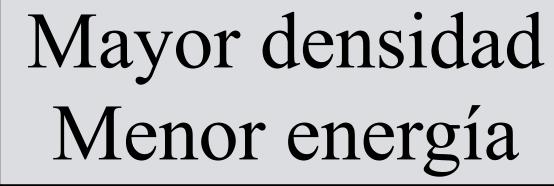


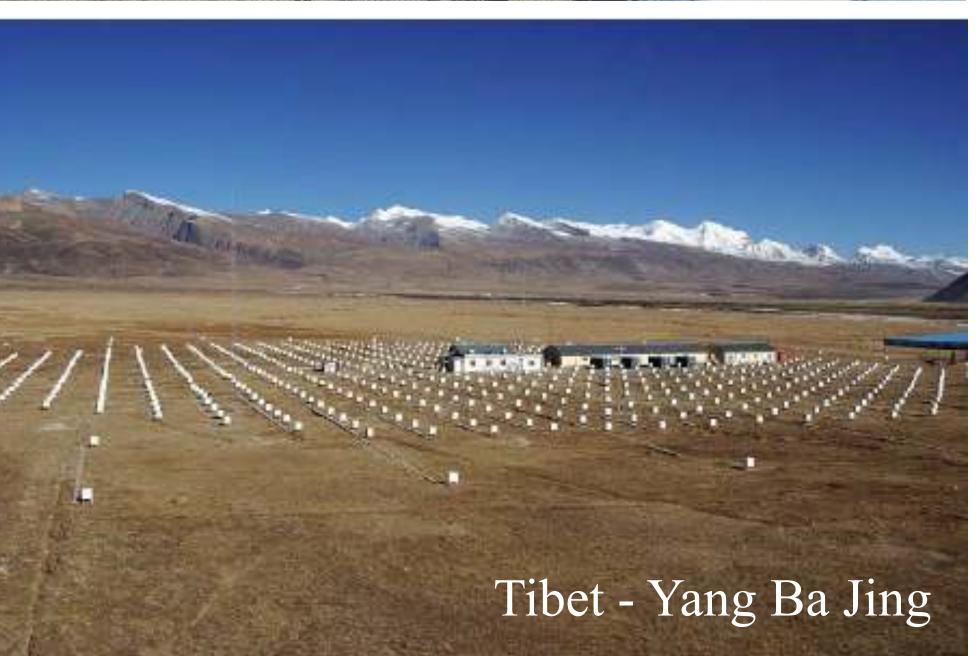


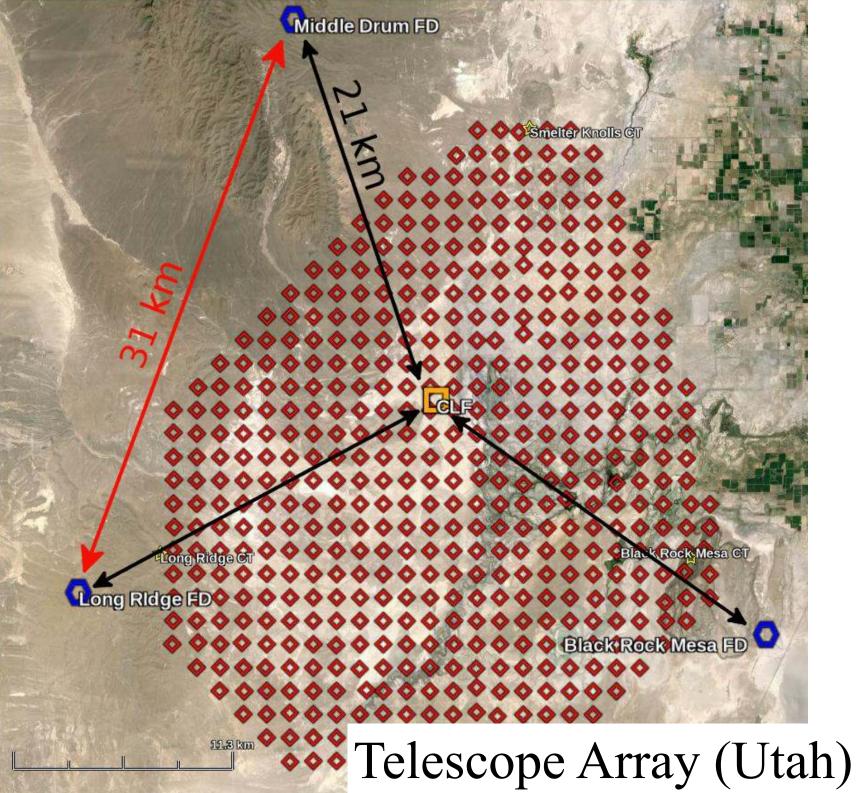
Primary cosmic ray









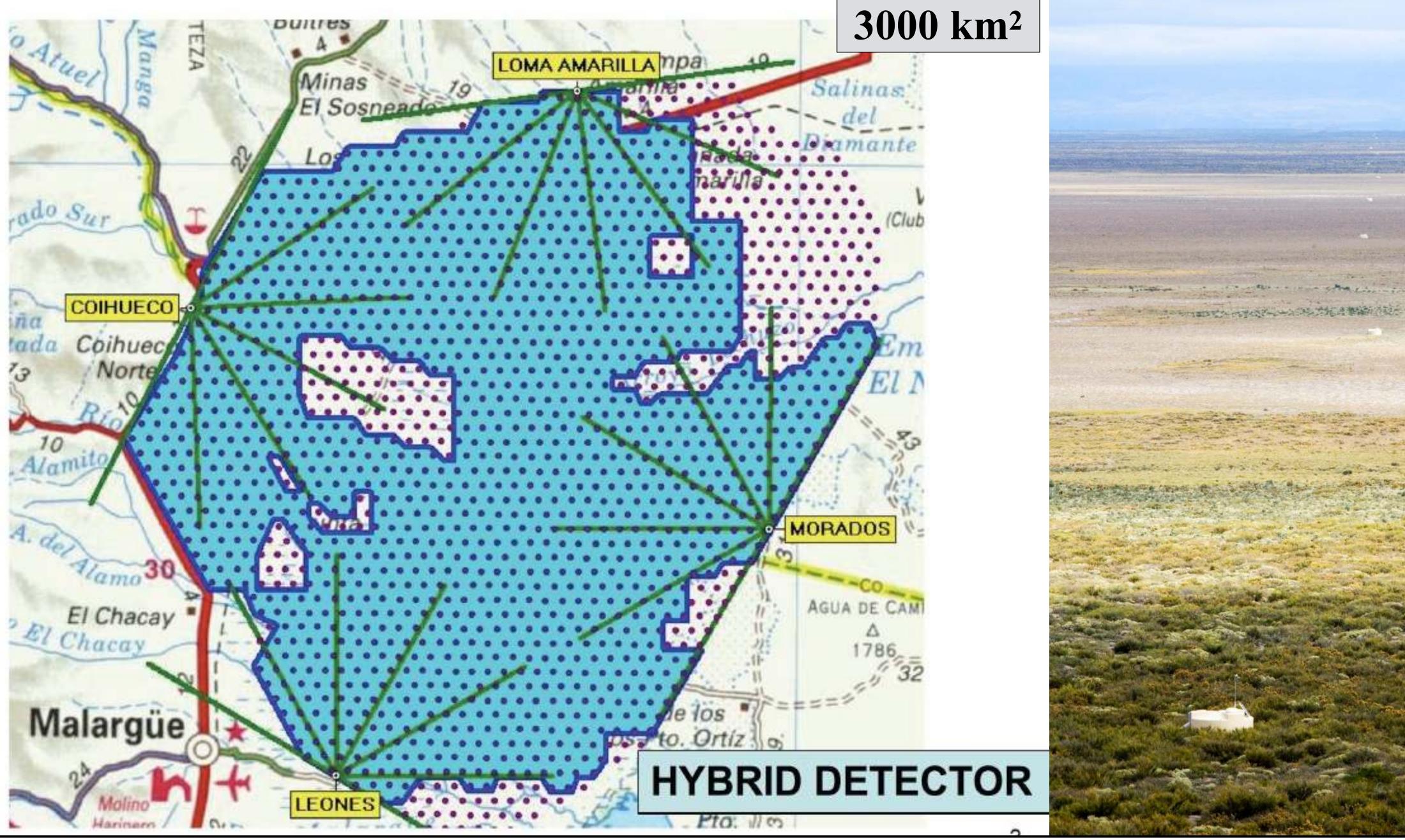


Mayor área Mayor energía















1. Rayos cósmicos

- El descubrimiento de los rayos cósmicos y su naturaleza.
- La energía de los rayos cósmicos; su observación fuera y dentro de la atmósfera.
- La propagación y aceleración de rayos cósmicos en la Galaxia.
- · Rayos cósmicos con energías ultra altas (UHE).







Carga en campo magnético

Campos geomagnético, heliosférico, Galáctico. Para partículas relativistas:

La fuerza de Lorentz,

$$E \simeq pc = r_{\ell} Ze B$$

$$\frac{d(\gamma mc^2)}{dt} = q\vec{E} \cdot \vec{v}, \quad \frac{d(\gamma m\vec{v})}{dt} = q\left(\vec{E} + \frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B},\right), \tag{3}$$

para $\vec{E}=0$ resulta en γ constante y $d\vec{v}/dt=\vec{\omega}_B\times\vec{v}$, con la frecuencia de sincrotrón, dada $\mathcal{E}=\gamma mc^2$,

$$\vec{\omega}_B = \frac{q\vec{B}}{\gamma mc} = \frac{q\vec{B}c}{\mathcal{E}}.\tag{4}$$

El movimiento es helicoidal, superposición de rectilíneo uniforme en la dirección \vec{B} , circular uniforme en el plano perpendicular, con radio de giro,

$$r_{\ell} = v/\omega_B = \frac{\mathcal{E}v}{aBc} = \frac{pc}{aB} = R/B,$$
 (5)

con R = pc/q la rigidez magnética.







Campos magnéticos y propagación

• La propagación de los rayos cósmicos está gobernada por el campo magnético Galáctico que ocasiona trayectorias localmente helicoidales \Longrightarrow mov. caótico.

$$r_{\ell} = \frac{v \sin \alpha}{\omega_{B}} = \frac{\gamma \beta \, mc^{2}}{qB} \sin \alpha = \left(\frac{pc/Ze}{B}\right) \sin \alpha$$

$$\simeq 400 \,\text{AU} \left(\frac{pc/Ze}{\text{TV}}\right) \left(\frac{B}{5 \,\mu\text{G}}\right)^{-1} \simeq 2 \,\text{pc} \left(\frac{pc/Ze}{\text{PV}}\right) \left(\frac{B}{5 \,\mu\text{G}}\right)^{-1}$$

- Partículas con energías de GeV y TeV tienen radios de curvatura menores que las distancias interestelares ⇒ distribución aleatoria (isotrópica).
- Los radios de curvatura a energías de PeV son comparables con las dimensiones de los mayores aceleradores de la Galaxia.





EXPERIMENT ON AIR SHOWERS PRODUCED BY HIGH-ENERGY COSMIC RAYS

By DRS. G. CLARK, J. EARL, W. KRAUSHAAR, J. LINSLEY, B. ROSSI and F. SCHERB Department of Physics and Laboratory for Nuclear Science, Massachusetts Institute of Technology, Cambridge, Massachusetts

DROBLEMS of interest to both the physicist and I the astrophysicist single out the high-energy component of cosmic rays as a particularly promising subject of research. On one hand, the shape of the spectrum and the directional distribution of the incoming particles depend critically on the structure of the galaxy and on the mechanism responsible for the acceleration of cosmic rays. On the other hand, despite the remarkable progress of accelerators, we still have to turn to cosmic rays in order to obtain information on the fundamental problem of nuclear interactions at energies which, in the centre of mass of the colliding particles, are greatly in excess of the rest-energy of nucleons.

The cosmic-ray spectrum falls off rapidly with increasing energy. Thus particles of very high energies are exceedingly rare; for example, the rate of arrival of particles with more than 1016 eV. energy is of the order of one per year per square metre. Hence direct methods of detection are ruled out, and the only practical approach is the study of the giant showers that are produced in the atmosphere by high-energy cosmic-ray particles.

The essential features of this phenomenon are well known. After a comparatively short path through air, the primary particle collides against an atomic nucleus, producing a number of high-energy secondary particles. Among these are π⁰-mesons, which immediately decay into photons, and nuclear-active particles (charged π -mesons, nucleons, etc.), which go on to produce further interactions, so that a nuclear cascade develops. At each step a certain fraction of π⁰-mesons; photons initiate electronic cascades and soon electrons and photons become the dominant component of the shower. Some of the charged π -mesons, however, decay before interacting and thus contribute an appreciable number of u-mesons to the

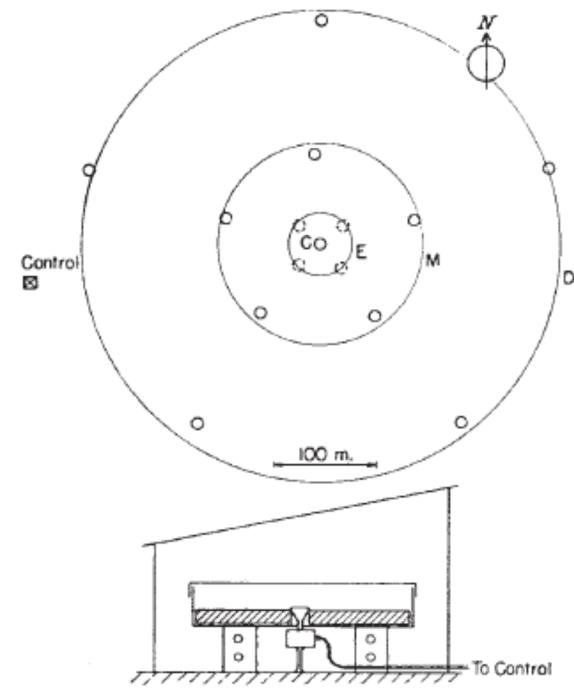
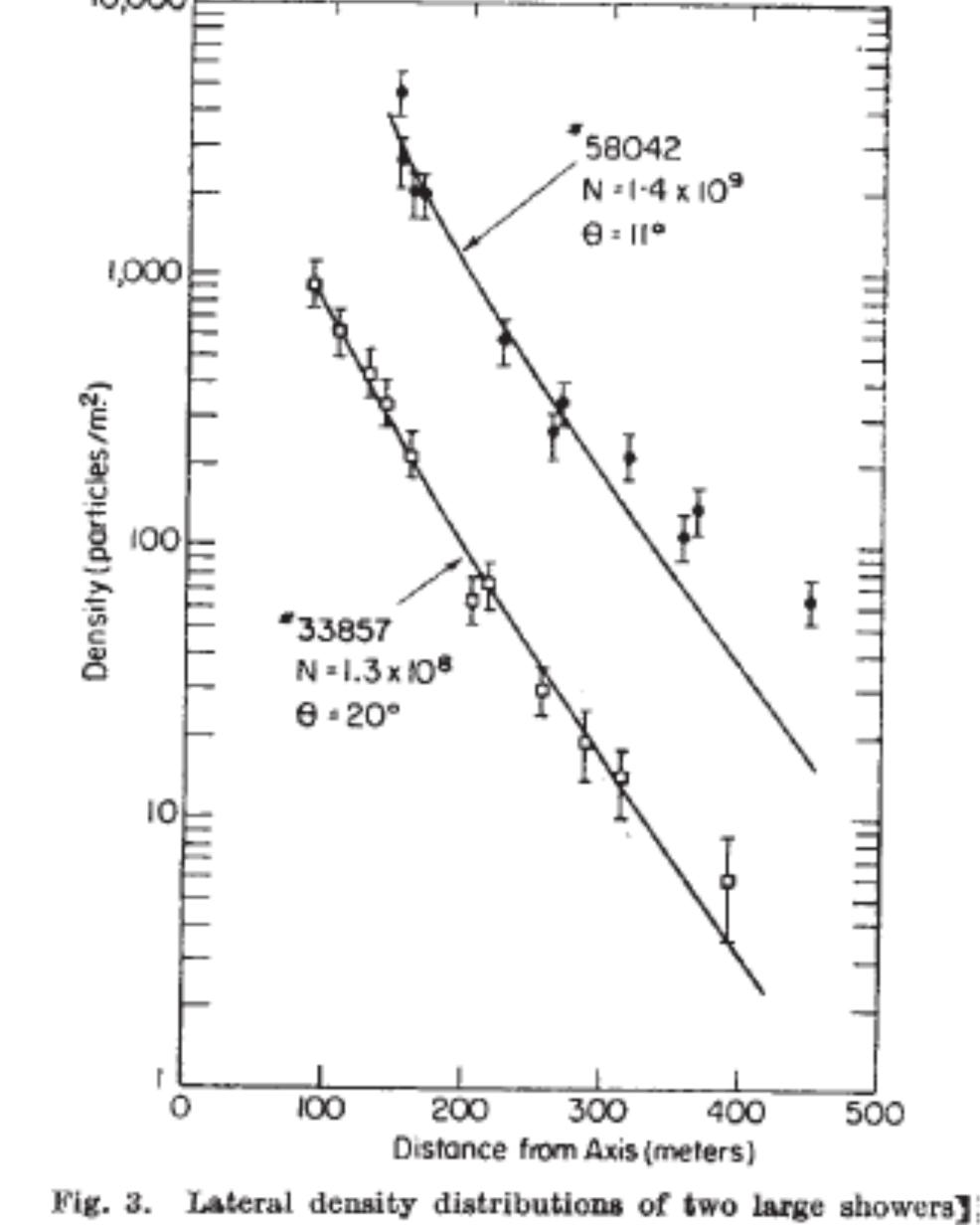


Fig. 1. Detector array and schematic diagram of a scintillation

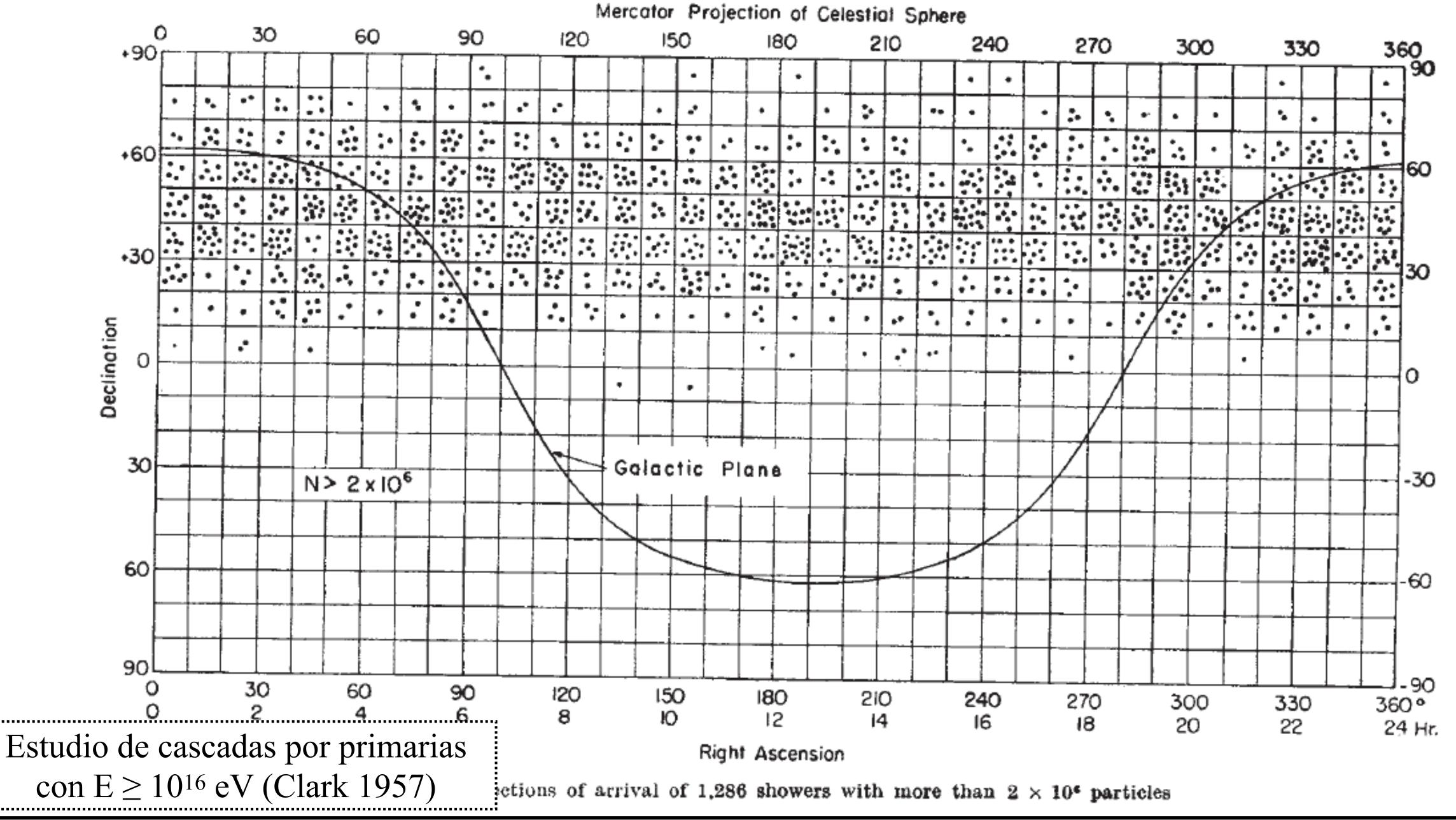
detectors (C, M and D in Fig. 1), but during a short period we had four additional detectors placed near the energy goes into photons via the decay of the centre of the array (E in Fig. 1) in order to extend our measurements to showers of smaller size than those which could be recorded in the main experiment. The detectors are connected by cables to separate oscilloscopes, which are situated in a control station and arranged one next to the other so that









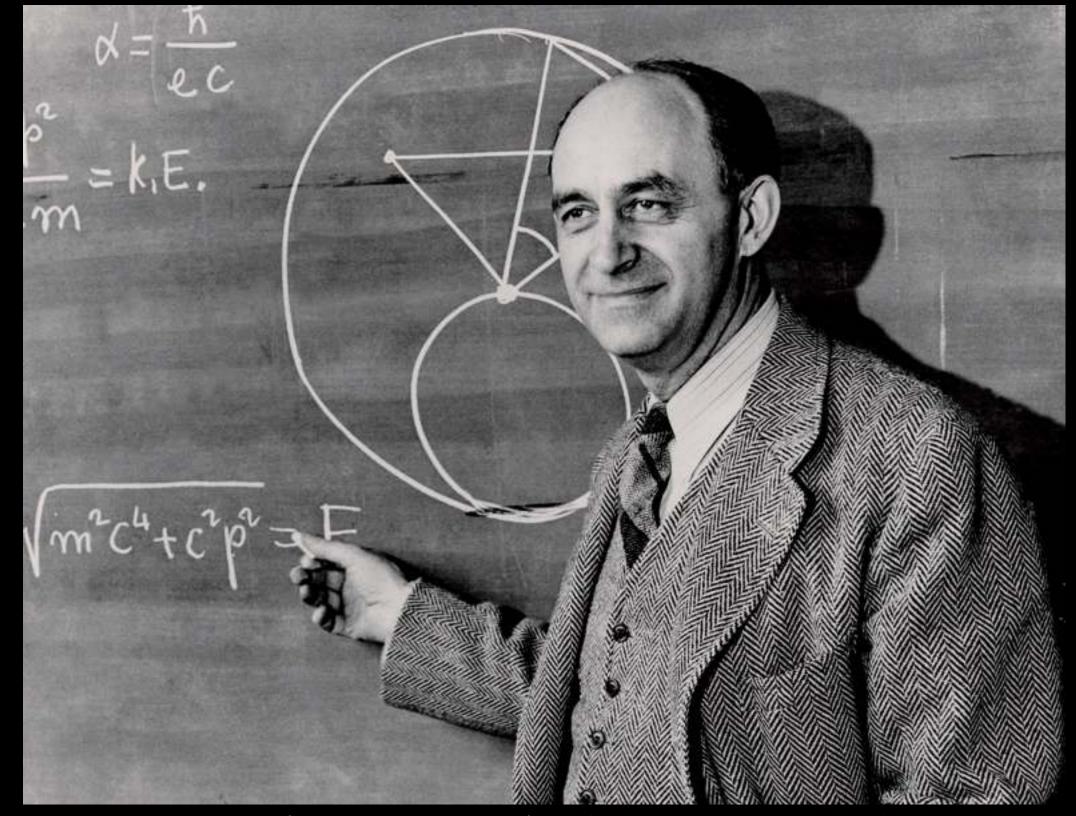




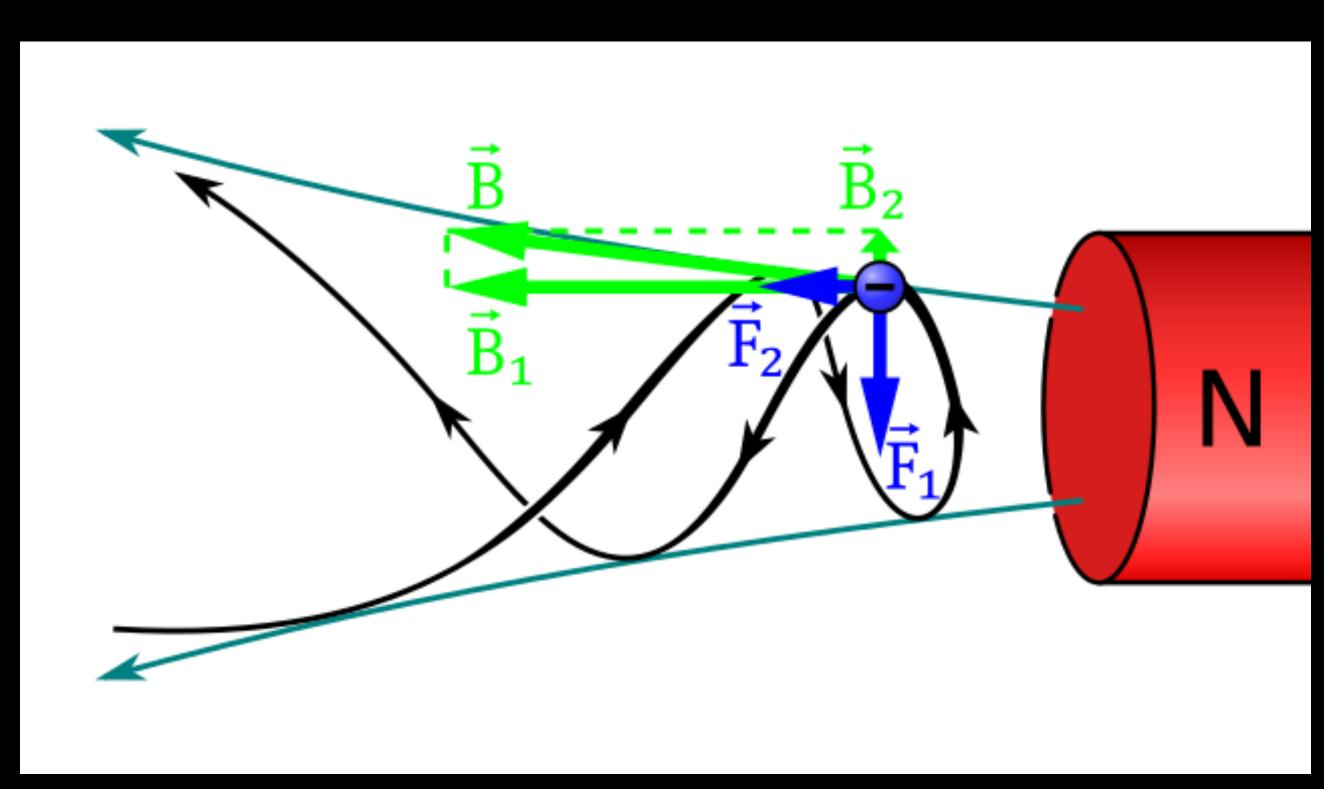


¿El origen de los rayos cósmicos?

¿Cómo puede funcionar un acelerador cósmico?



Enrico Fermi (1901-1954)

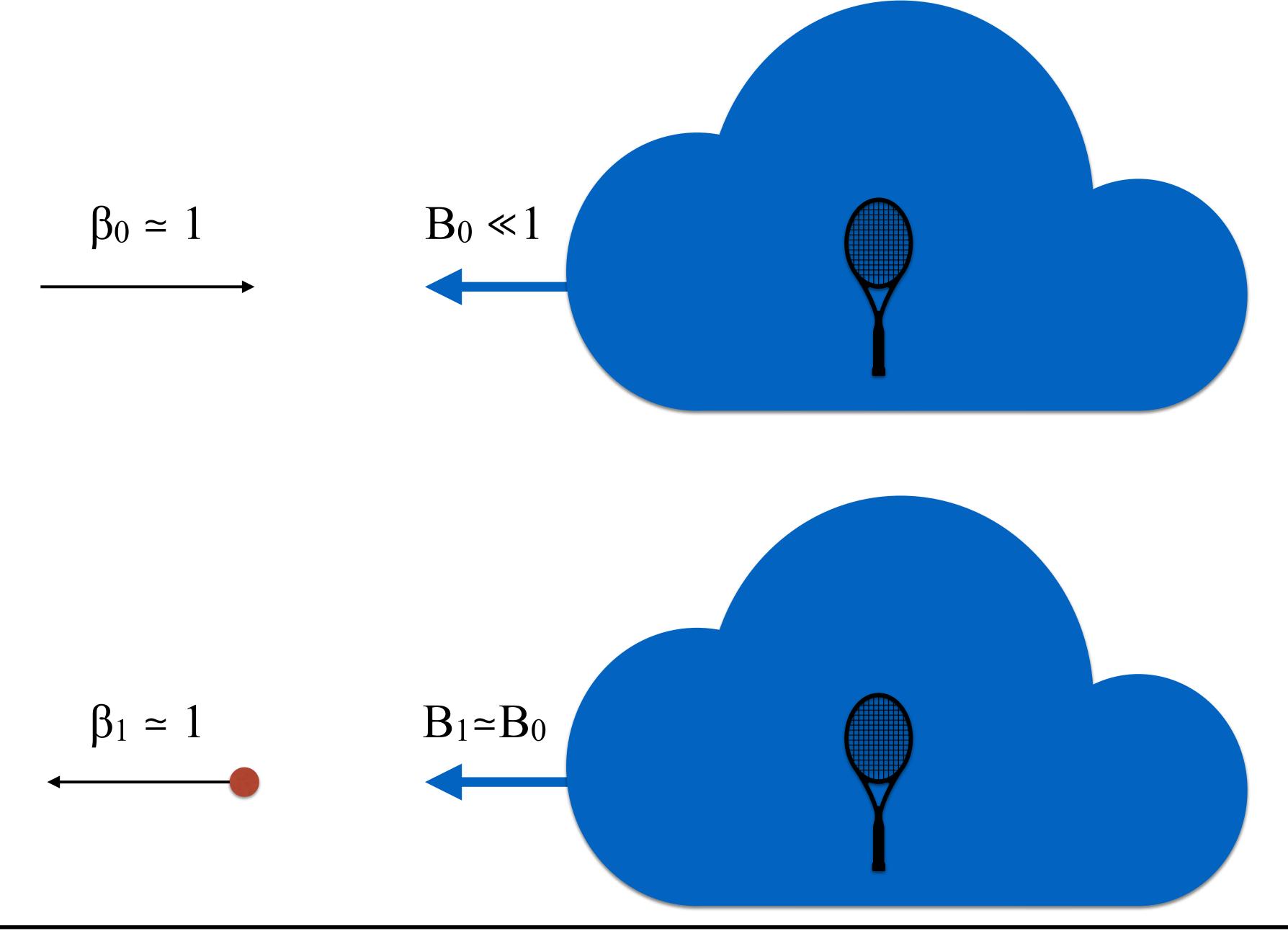


Espejos magnéticos





32







The Strange Case of the Cosmic Rays (1957) - https://www.youtube.com/watch?v=k_wt5AFjRQo

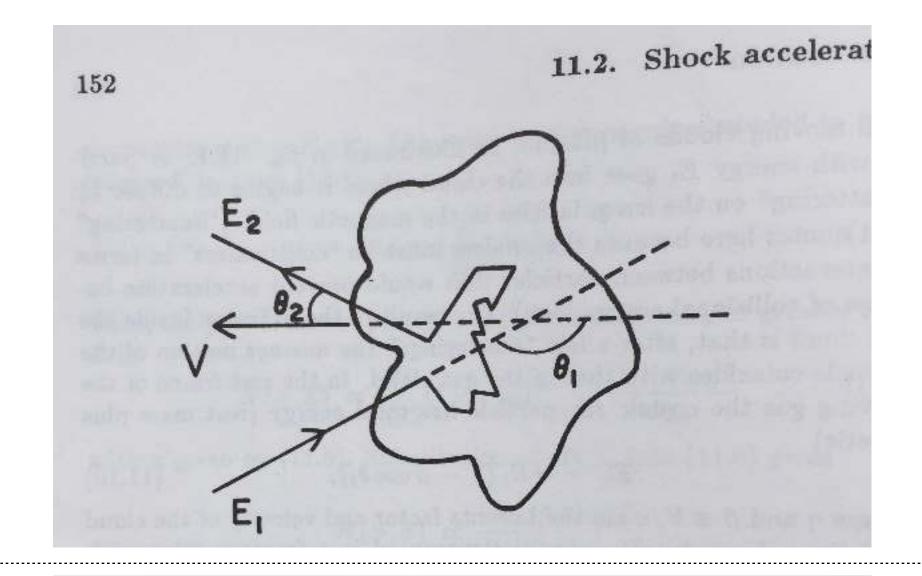




Aceleración de Fermi

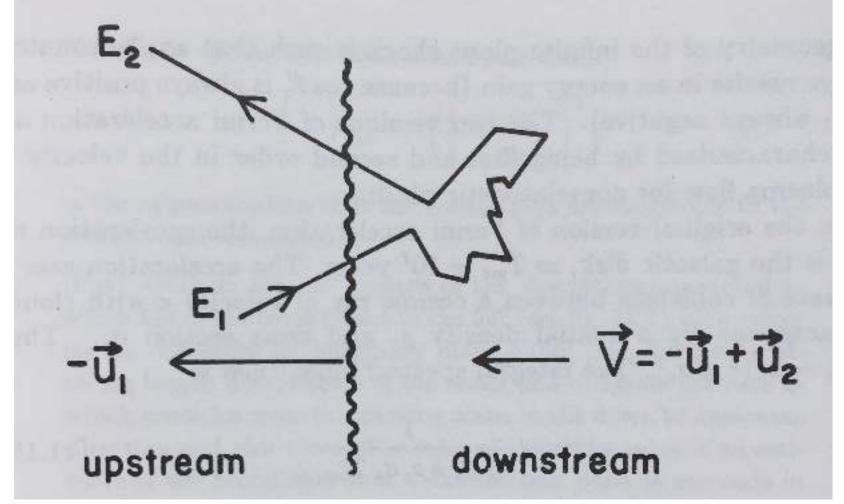
Encuentro de una partícula relativista con una nube molecular

$$\left\langle \frac{\Delta \gamma}{\gamma} \right
angle \propto \left(\frac{V}{c} \right)^2$$



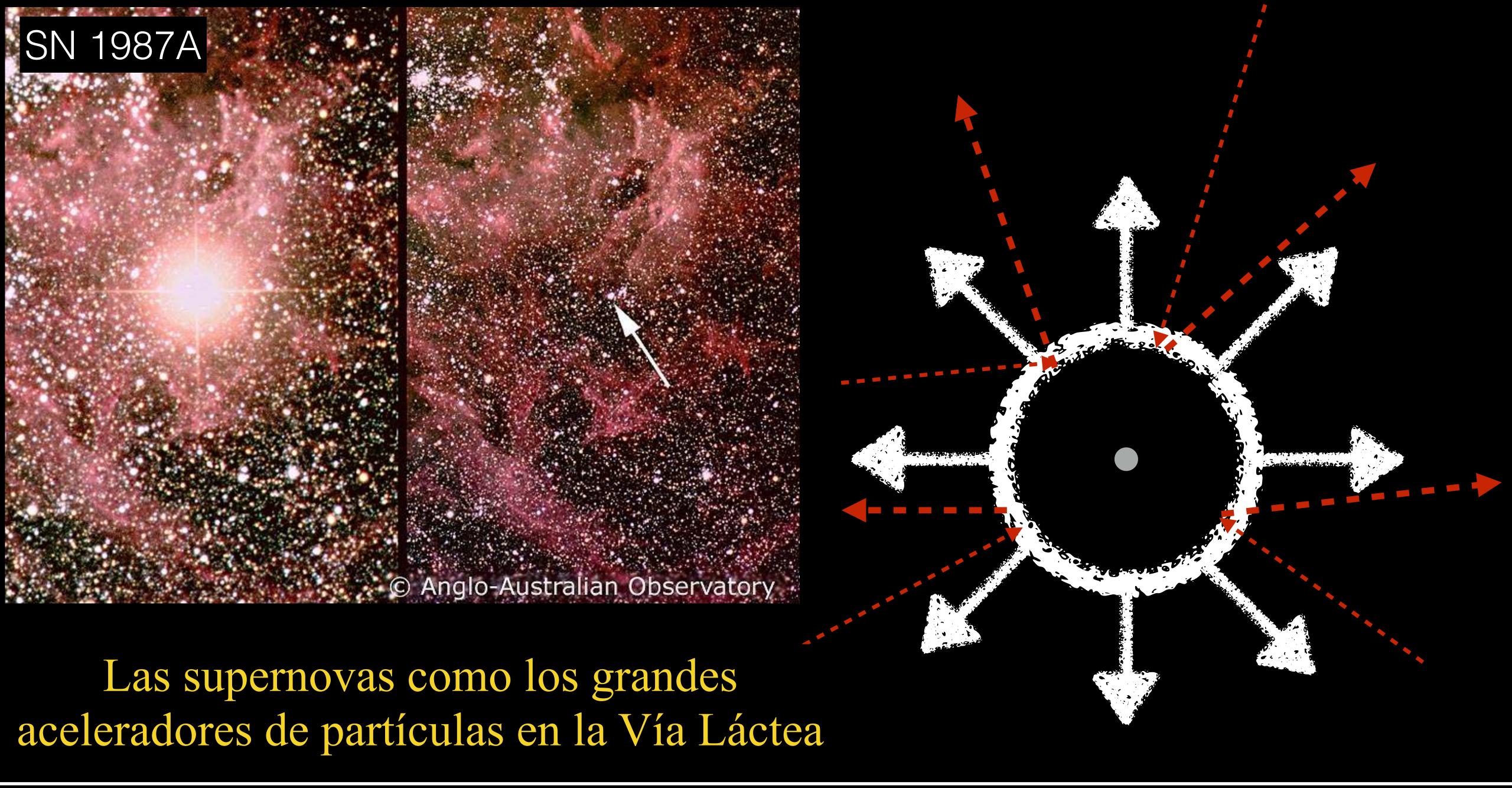
Encuentro de una partícula con un frente de choque

$$\left\langle \frac{\Delta \gamma}{\gamma} \right\rangle \propto \left(\frac{V}{c} \right)$$













36

Aceleración de Fermi

- El proceso es más eficiente en frentes de choque que en nubes moleculares.
- Al considerar aceleraciones sucesivas, hasta el escape de la partícula de la región de aceleración, se obtiene un espectro de energías en ley de potencias.
- En frentes de choque obtiene: $dN/dE \propto E^{-k}$ con k=2.
 - $\rightarrow \Delta k \approx +0.7$ se atribuye a la dependencia de la propagación con la energía.
- La energética y tasa de las supernovas es suficiente para cumplir con los requerimientos de producción de rayos cósmicos,

$$u_{cr} \approx 0.03 \left(\frac{E_{sn}/t_{sn}}{V_{gal}}\right) t_{esc}$$





1. Rayos cósmicos

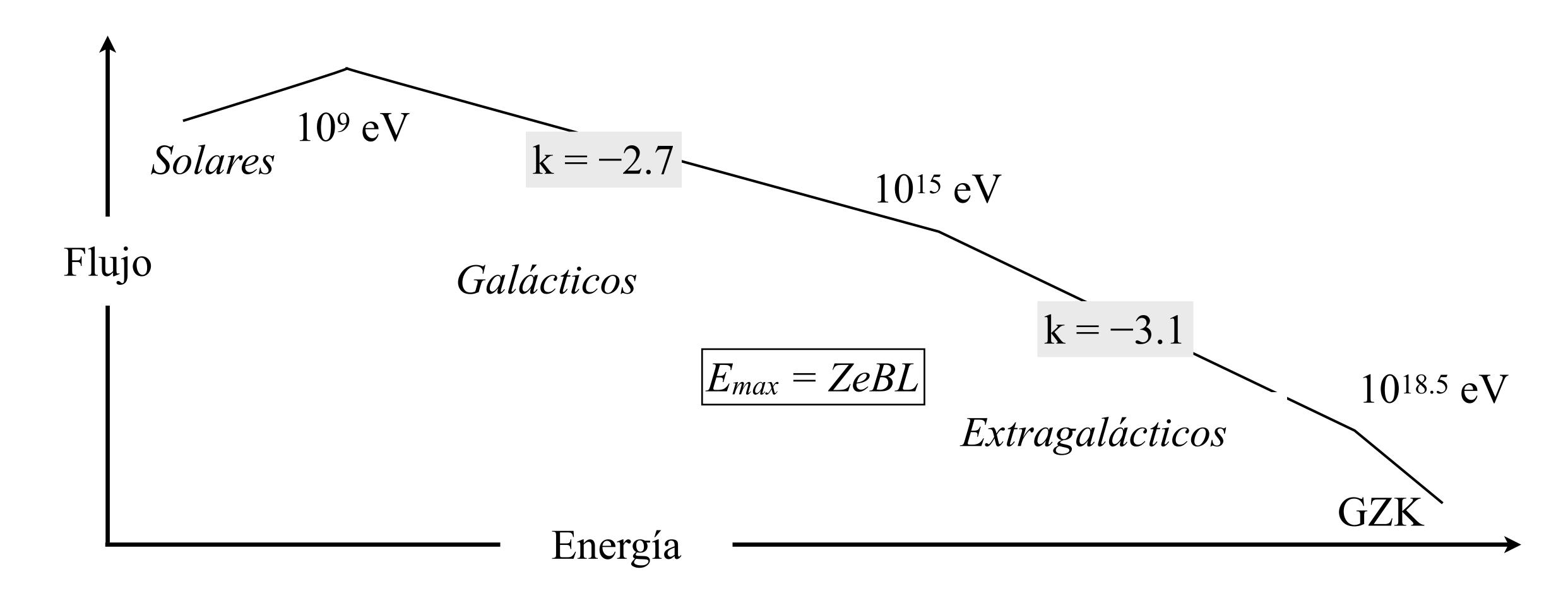
- El descubrimiento de los rayos cósmicos y su naturaleza.
- La energía de los rayos cósmicos; su observación fuera y dentro de la atmósfera.
- La propagación y aceleración de rayos cósmicos en la Galaxia.
- · Rayos cósmicos con energías ultra altas (UHE).







Rayos cósmicos ultra energéticos







Producción de piones por protón - fotón (corte GZK)

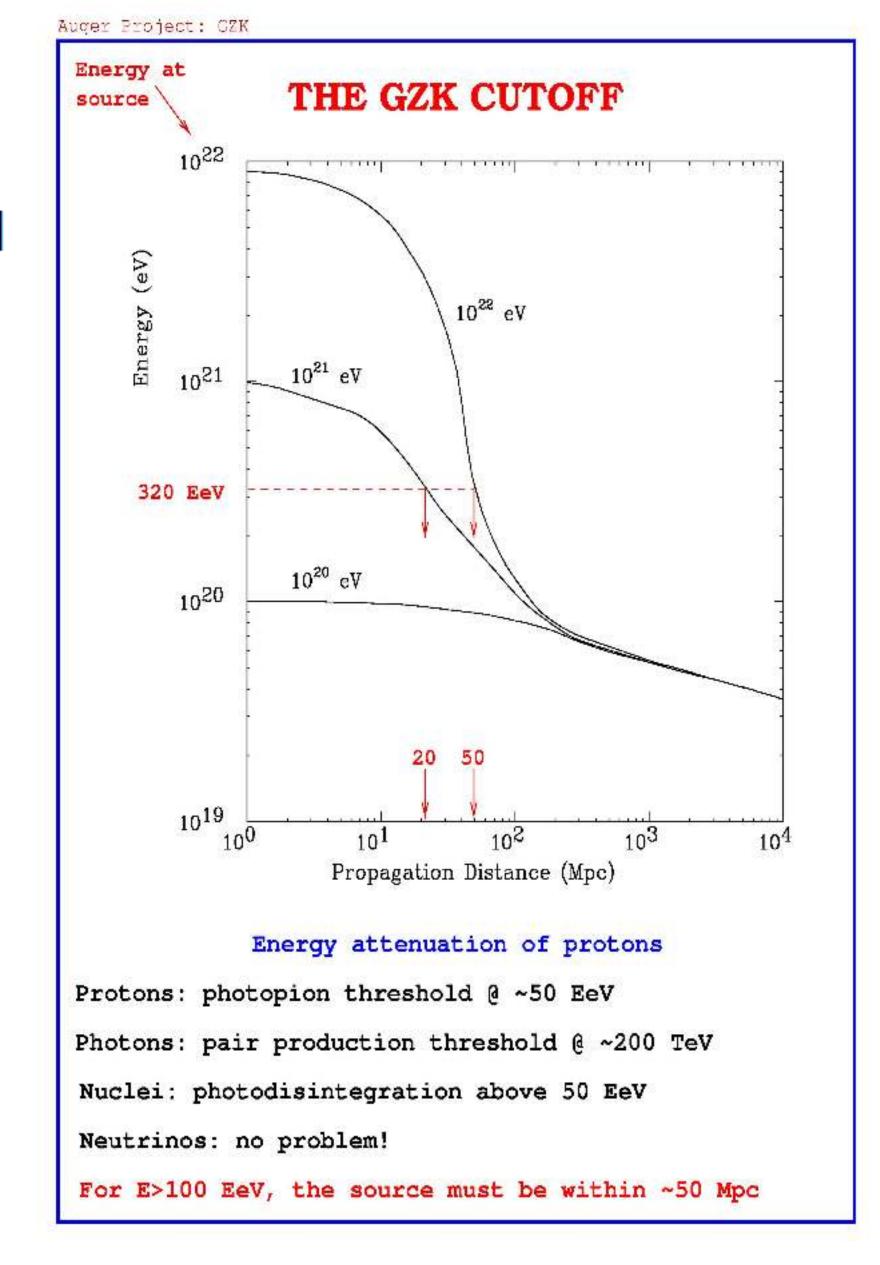
► El proceso $p + \gamma \rightarrow p + \pi$, tiene como energía-momento en el laboratorio y en el centro de momento,

$$\begin{pmatrix} \gamma m_p + \omega \\ \gamma m_p \beta + \omega \hat{k} \end{pmatrix} \rightarrow \begin{pmatrix} \sqrt{s} \\ 0 \end{pmatrix},$$

donde $s=-p_{\alpha}p^{\alpha}=m_{p}^{2}+2m_{p}\,\gamma\omega(1-\vec{\beta}\cdot\hat{k})$, y se usan unidades $\hbar=1,mc^{2}=1$.

► El umbral para la producción de piones $(\sqrt{s} = m_p + m_\pi)$ en encuentro frontal $(1 - \vec{\beta} \cdot \hat{k} = 1 + \beta \simeq 2)$ con fotones del CMB $(\omega \simeq 1.2 \cdot 10^{-3} \, \mathrm{eV})$ es,

$$\gamma m_p \simeq \frac{m_\pi}{2\omega} (m_p + m_\pi/2) \simeq 5.4 \times 10^{19} \, \mathrm{eV} \, .$$







<u>UHECRs</u>: aceleradores

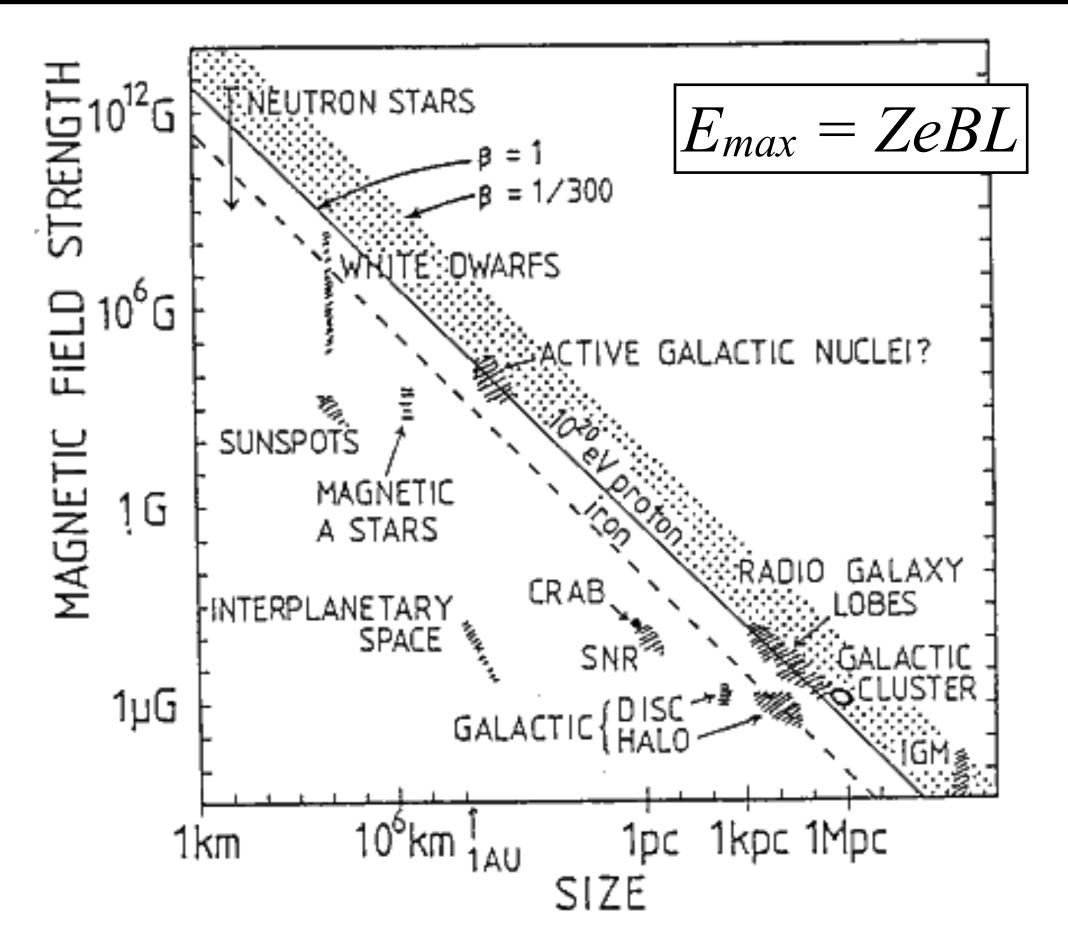
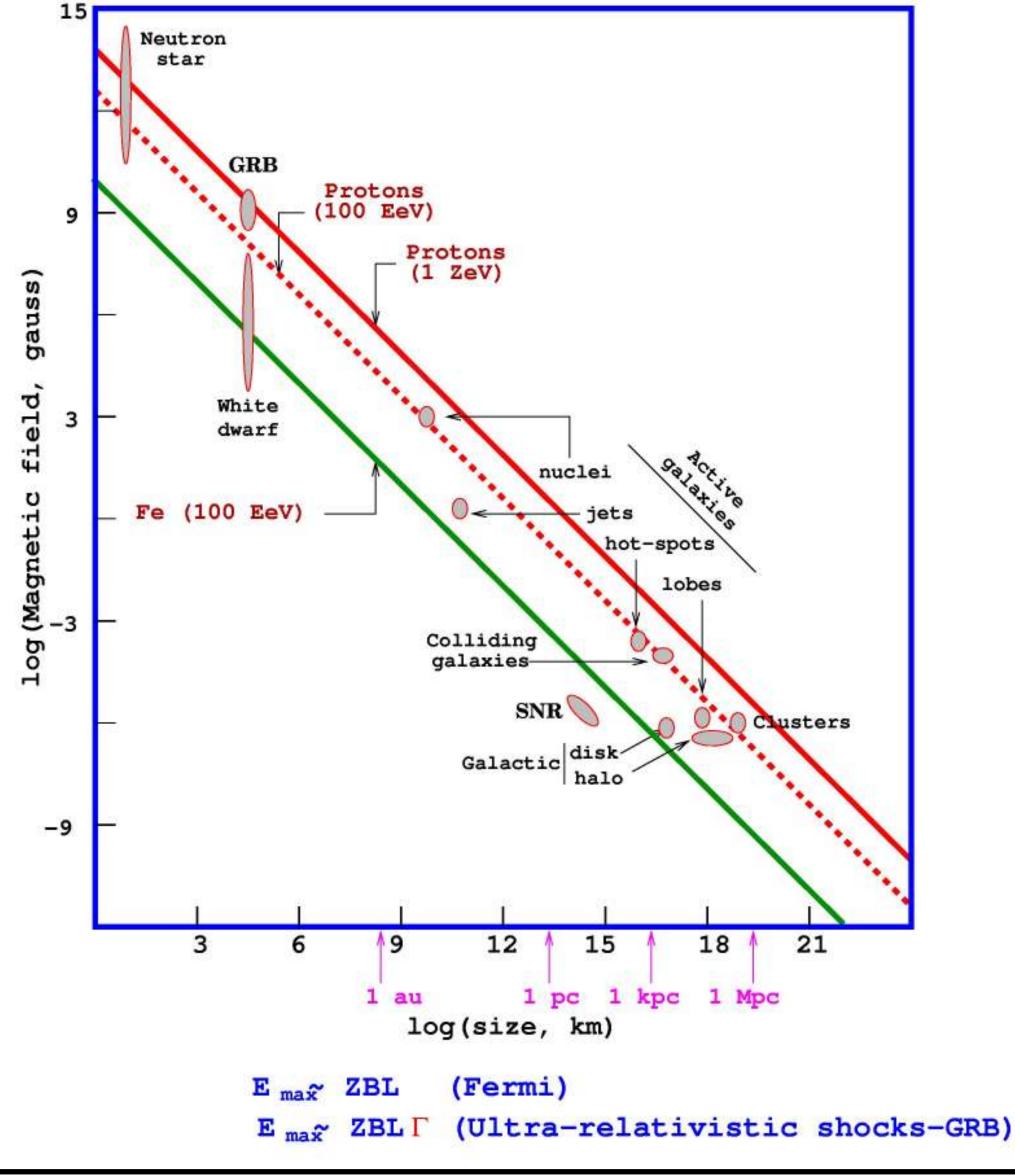


Figure 1. Size and magnetic field strength of possible sites of particle acceleration. Objects below the diagonal line cannot accelerate protons to 10^{20} eV.

Hillas-plot (candidate sites for E=100 EeV and E=1 ZeV)









Fin de la parte 1!





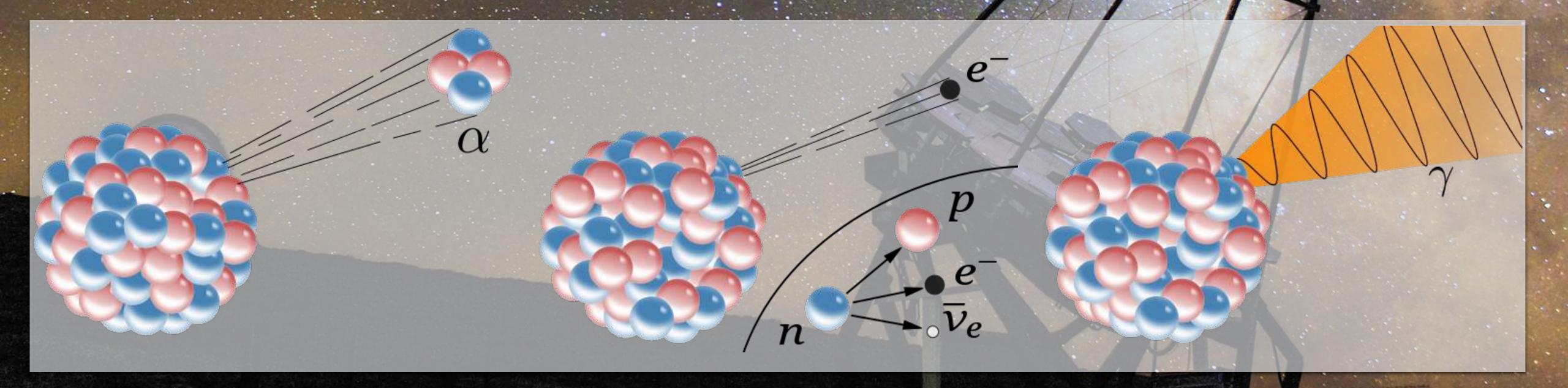
Astrofísica de rayos gamma

- 1. Rayos cósmicos.
- 2. Rayos gamma: producción, bandas astrofísicas y observatorios.
- 3. Fuentes de rayos gamma en la Galaxia.
- 4. Fuentes de rayos gamma más allá de la Galaxia.





- 1. Producción e interacciones de rayos gamma.
- 2. Bandas astrofísicas, detectores, resultados generales.
- 3. Arreglos de superficie a gran altura: HAWC.



Producción de rayos gamma

- Interacción nuclear fuerte ⇒ decaimiento nuclear
 - Primera definición de la radiación gamma (junto con alfa y beta).
 - Los núcleos atómicos tienen niveles de energía separados por ~1 MeV.
- Interacción electromagnética:
 - procesos entre fotones y electrones.
 - producción por hadrones: vía decaimiento $\pi^0 \to 2\gamma$
- Interacción débil:
 - producción hadrónica secundaria por $\pi^{\pm} \rightarrow \mu^{\pm} \rightarrow e^{\pm}$ + neutrinos.



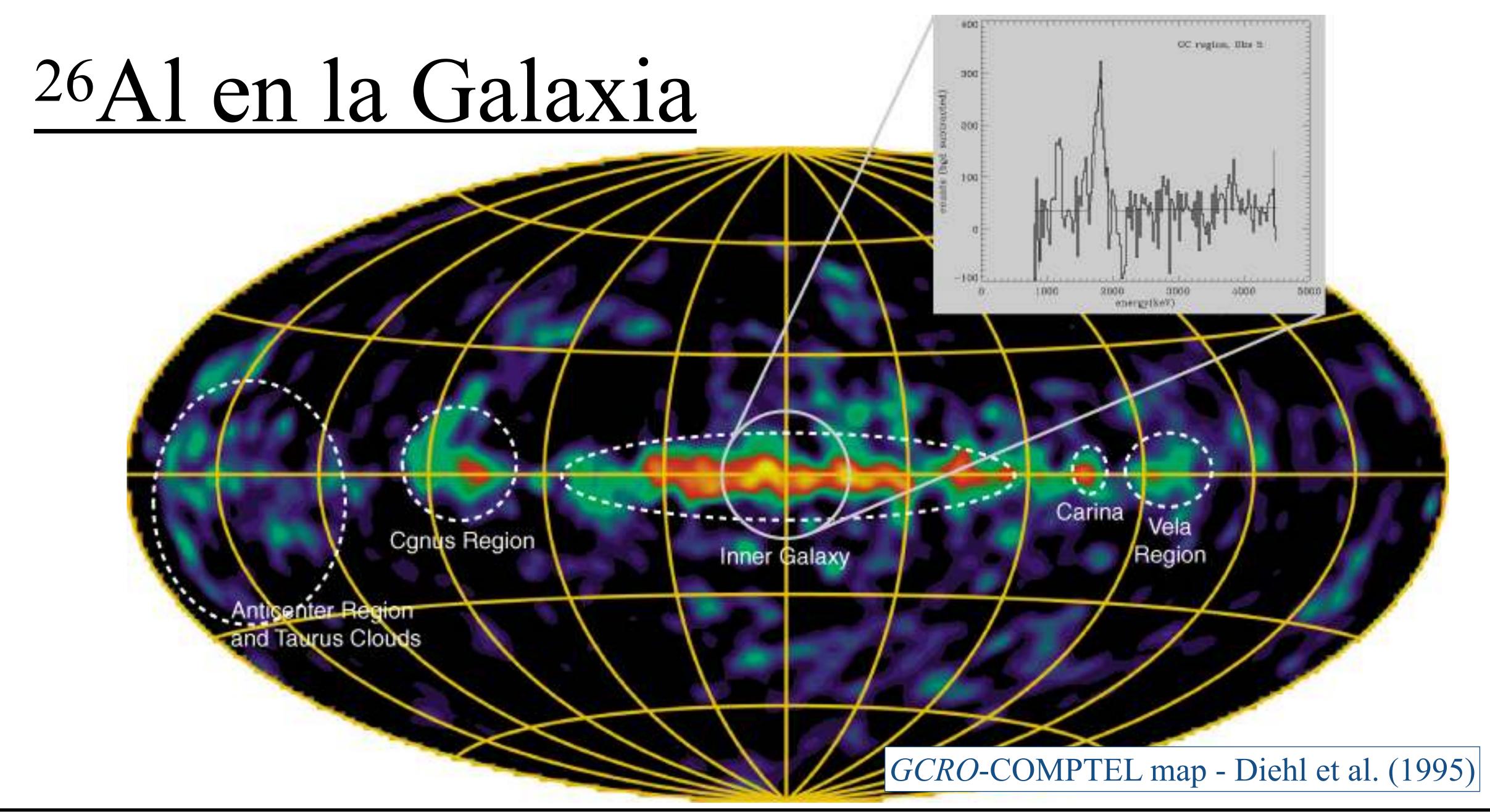


Algunas transiciones nucleares de interés astrofísico

26 A 1	$26\text{Al} \rightarrow 26\text{Mg} + e^+ + \nu_e + \gamma$	0.7 Myr	1.806 MeV	Estrellas masivas
44Ti	$44\text{Ti} \longrightarrow 44\text{Sc} + e^{+} + \nu_{e}$ $44\text{Sc} \longrightarrow 44\text{Ca} + e^{+} + \nu_{e} + \gamma$	60 yr 4 hr	1.157 MeV	SNR
22Na	$^{22}\text{Na} \rightarrow ^{22}\text{Ne} + \text{e}^+ + \nu_{\text{e}} + \gamma$	2.6hr	1.277 MeV	Novas
⁶⁰ Fe	60 Fe \rightarrow 60 Co + e ⁻ + ν_e 60 Co \rightarrow 60 Ni + e ⁻ + ν_e + 2γ		1.173 MeV 1.332 MeV	ISM, SNR, SNe
56 C o	$56\text{Co} \rightarrow 56\text{Fe} + \text{e}^+ + \text{v}_{\text{e}} + \gamma$	77 d	847 keV 1238 keV	SNe











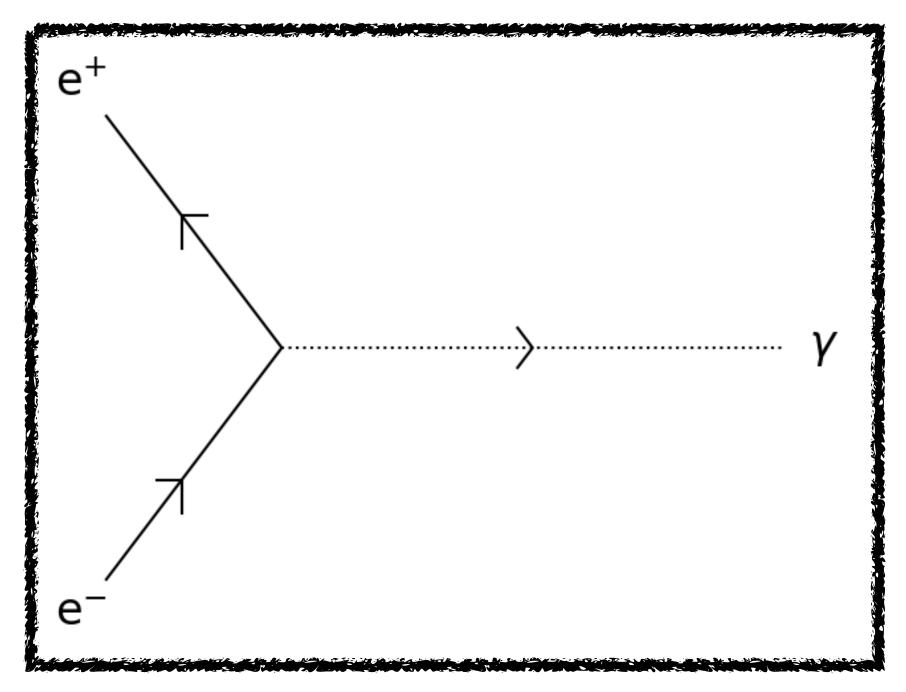
Procesos electromagnéticos

Para electrones altamente relativistas

- Interacciones electrón fotón:
 - aniquilación: $e^+e^- \rightarrow \gamma \gamma$
 - efecto Compton: $\gamma e^- \rightarrow \gamma e^-$
 - producción de pares (absorción): $\gamma \gamma \rightarrow e^+ e^-$
- · Interacciones electrón / fotón con campos



- campo magnético: sincrotrón y producción de pares





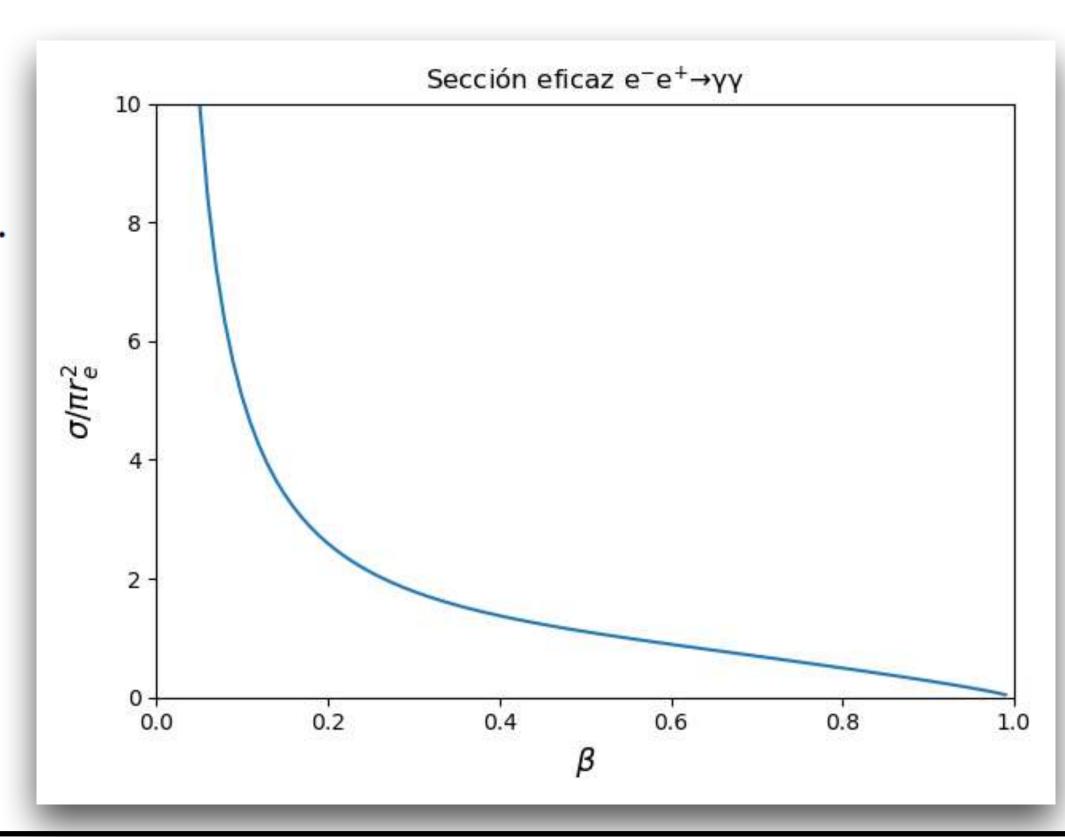
Aniquilación vía positronio

- Antes de aniquilarse, el par e⁻e⁺ puede formar un sistema ligado análogo al átomo de hidrógeno: el positronio.
- ► El estado base del positronio tiene dos configuraciones: parapositronio (s = 0) y ortopositronio (s = 1).
- ► El momento angular de dos fotones es $j \neq 1$, por lo que parapositronio decae de acuerdo a,

$$e^-e^+ \to 2\gamma \implies \tau = \alpha^{-5} \frac{2\hbar}{mc^2} = 1.23 \times 10^{-10} \,\mathrm{s} \,.$$

El ortopositronio decae de acuerdo a,

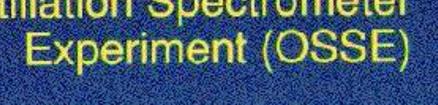
$$e^-e^+ \to 3\gamma \quad \Rightarrow \quad \tau \sim \alpha^{-6} \frac{\hbar}{mc^2} = 1.4 \times 10^{-7} \,\mathrm{s}\,.$$

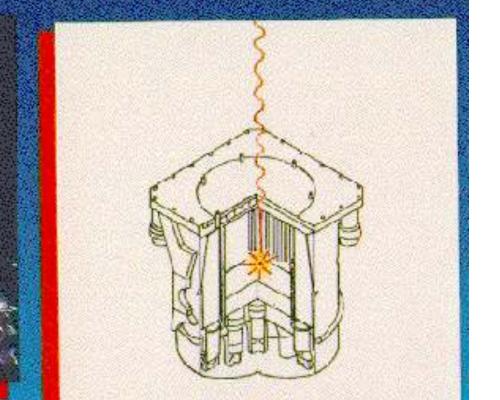


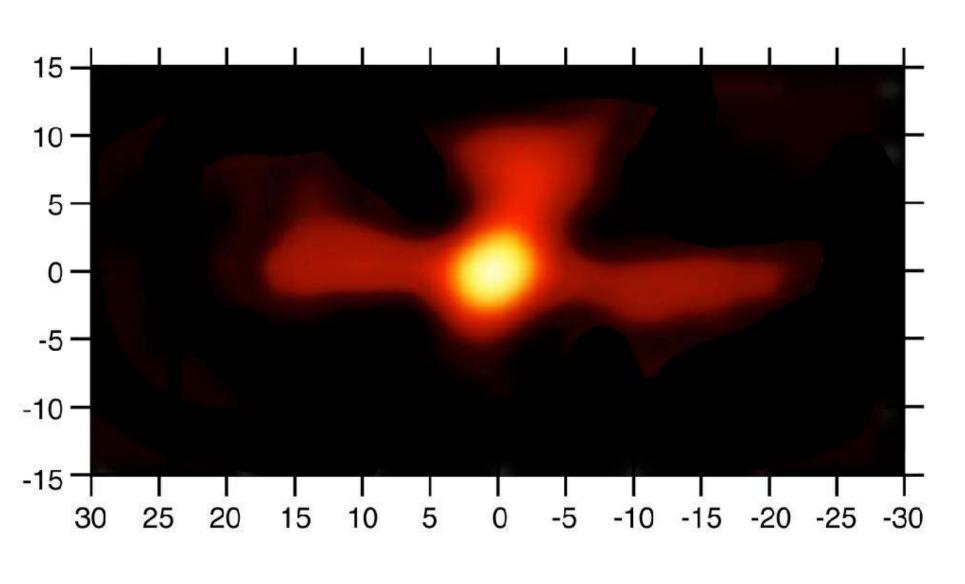




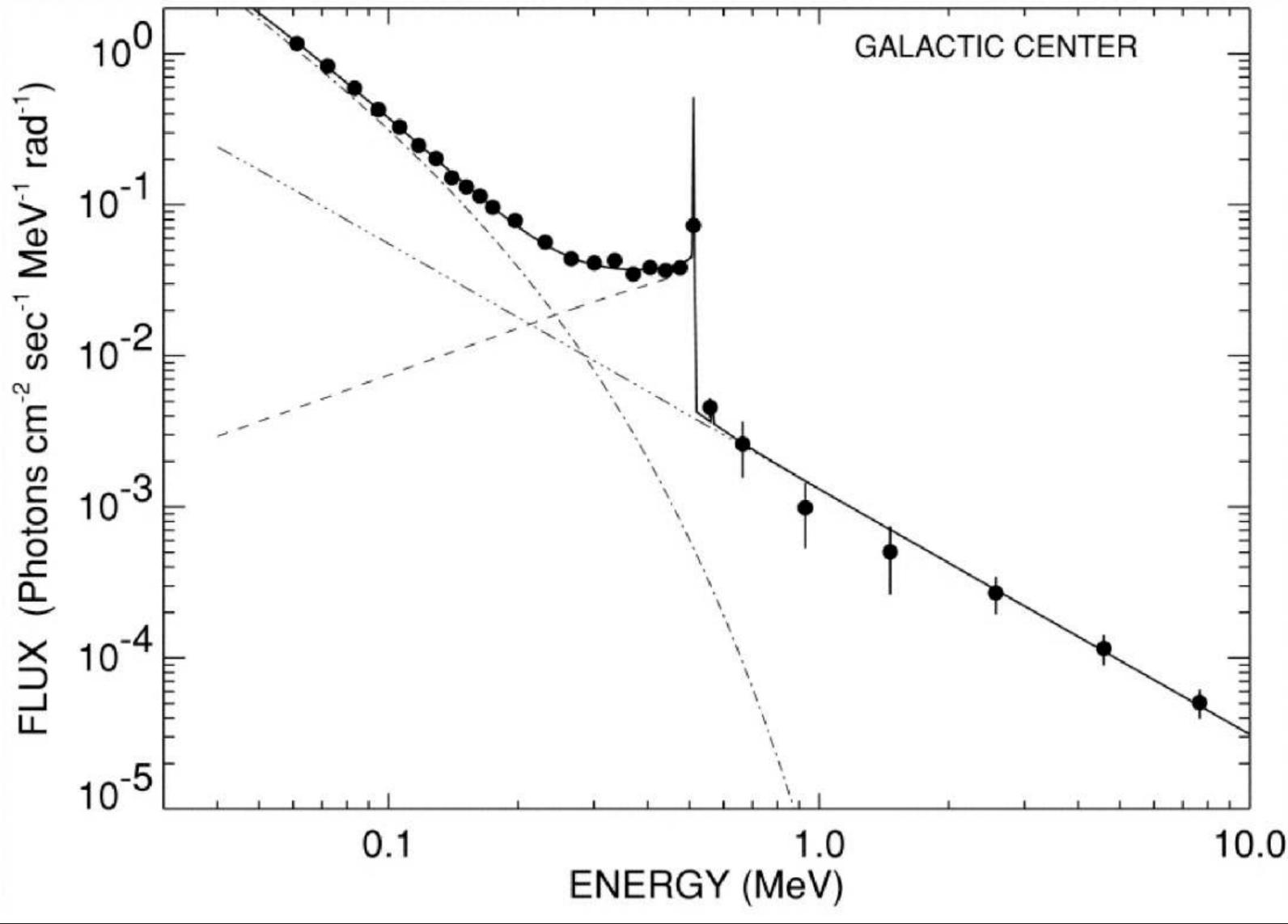
Oriented Scintillation Spectrometer Experiment (OSSE)







The annihilation fountain







Efecto Compton

- Se da como proceso de pérdida de energía para rayos γ interactuando con electrones no relativistas:
 - por ejemplo, la dispersión electrónica en interiores estelares.
- Producción de rayos γ ocurre por la interacción de fotones de baja energía con electrones muy energéticos (altamente relativistas),

$$\hbar\omega_1 \simeq \max(2\gamma^2\hbar\omega_0, \gamma mc^2)$$
, con γ factor de Lorentz del electrón.

- por ejemplo, un fotón de 1 eV puede alcanzar 800 MeV al interactuar con un electrón de 10 GeV.
- acotado a la energía del fotón y por la sección eficaz.





Efecto Compton

Conservación de momento energía (unidades $\hbar/mc^2=1$),

$$\begin{pmatrix} \omega_0 + \gamma_0 \\ \omega_0 \hat{k}_0 + \gamma_0 \vec{\beta}_0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \omega_1 + \gamma_1 \\ \omega_1 \hat{k}_1 + \gamma_1 \vec{\beta}_1 \end{pmatrix}.$$

Eliminando γ_1 , $\gamma_1 \vec{\beta}_1$, obtenemos la expresión general para la dispersión de Compton,

$$\omega_{1} = \frac{\gamma_{0}\omega_{0}\left(1 - \vec{\beta}_{0} \cdot \hat{k}_{0}\right)}{\gamma_{0}\left(1 - \vec{\beta}_{0} \cdot \hat{k}_{1}\right) + \omega_{0}\left(1 - \hat{k}_{0} \cdot \hat{k}_{1}\right)}.$$
(7)

Notamos que:

- Para un electrón en reposo $\beta_0=0,\ \gamma_0=1$, recuperamos la fórmula estándar.
- Sunyaev-Zeldovich: dispersión del CMB por electrones no relativistas en cúmulos de galaxias.







イロト イラト イミト イラト き からで

Compton inverso

Si $\gamma_0 \gg \omega_0$ aproximamos $\hat{k}_1 \to \hat{\beta}_0$ en la expresión general (7),

$$\omega_{1} = \frac{\gamma_{0}\omega_{0}(1-\beta_{0}\cos\theta_{0})}{\gamma_{0}(1-\beta_{0}) + \omega_{0}(1-\cos\theta_{0})} = \frac{\gamma_{0}^{2}\omega_{0}(1+\beta_{0})(1-\beta_{0}\cos\theta_{0})}{1+\gamma_{0}\omega_{0}(1+\beta_{0})(1-\cos\theta_{0})},$$
 (10)

con $\cos\theta_0=\hat{\beta}_0\cdot\hat{k}_0$. La expresión describe el espectro en una colisión de electrones y fotones mono-energéticos Si $\gamma_0\gg 1$,

$$\omega_1 \simeq \frac{2\gamma_0^2 \omega_0 \left(1 - \beta_0 \cos \theta_0\right)}{1 + 2\gamma_0 \omega_0 \left(1 - \cos \theta_0\right)}.$$
 (11)

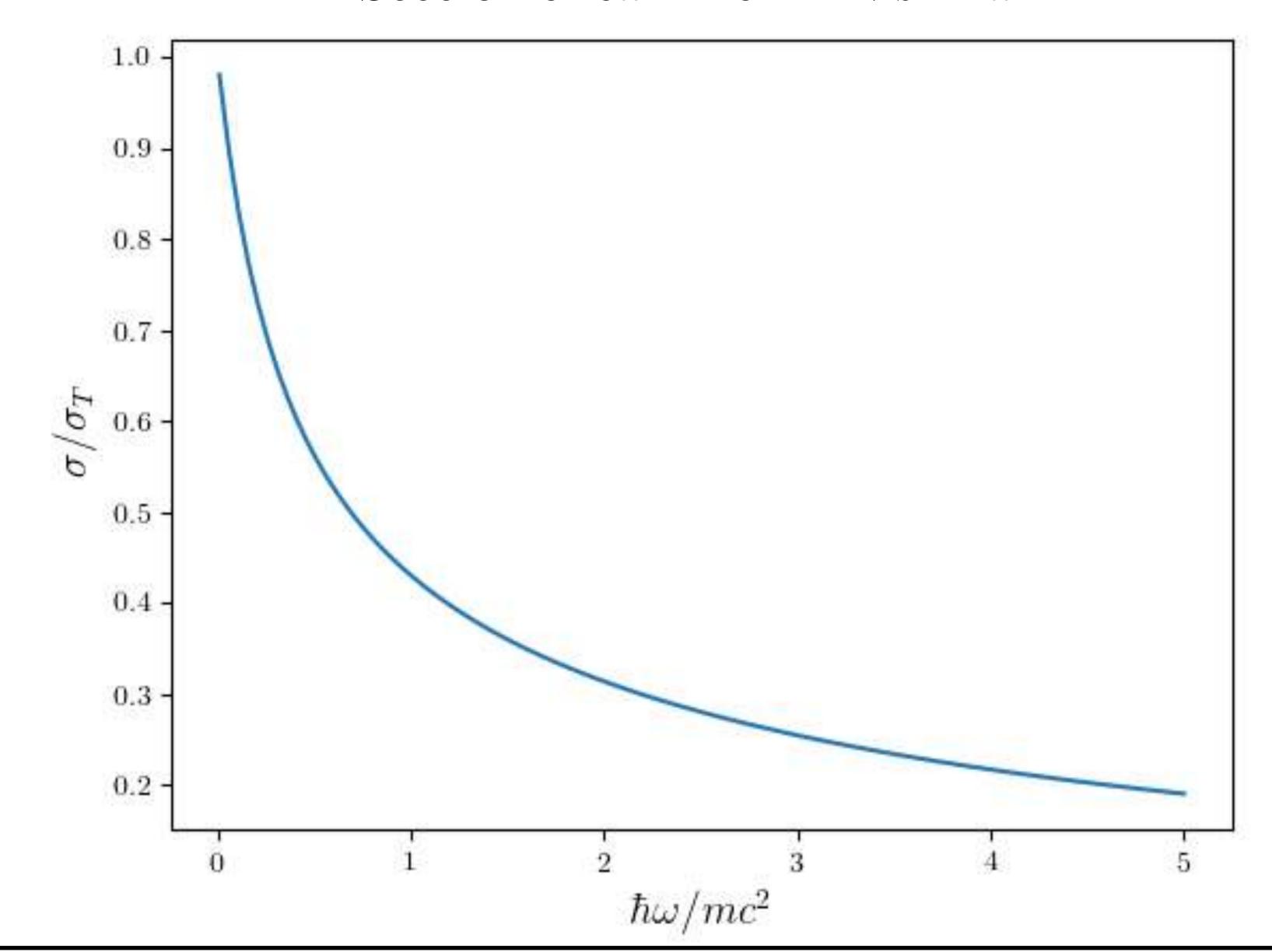
- $\gamma_0\omega_0\left(1-\cos\theta_0\right)\ll 1$: $\omega_1\simeq 2\gamma_0^2\omega_0\left(1-\beta_0\cos\theta_0\right)$. El fotón adquiere una energía del orden $\gamma^2\omega_0$, limitada a $4\gamma^2\omega_0$.
- $\gamma_0\omega_0\left(1-\cos\theta_0
 ight)\gg 1$: $\omega_1\simeq\gamma_0$. El fotón adquiere casi toda la energía del electrón. La disminución de la sección eficaz da lugar a la supresión de Klein-Nishina.

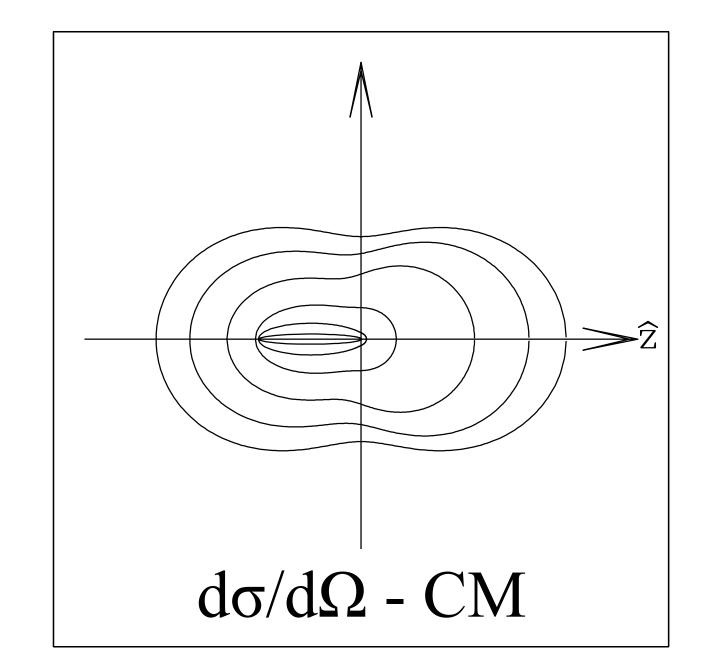


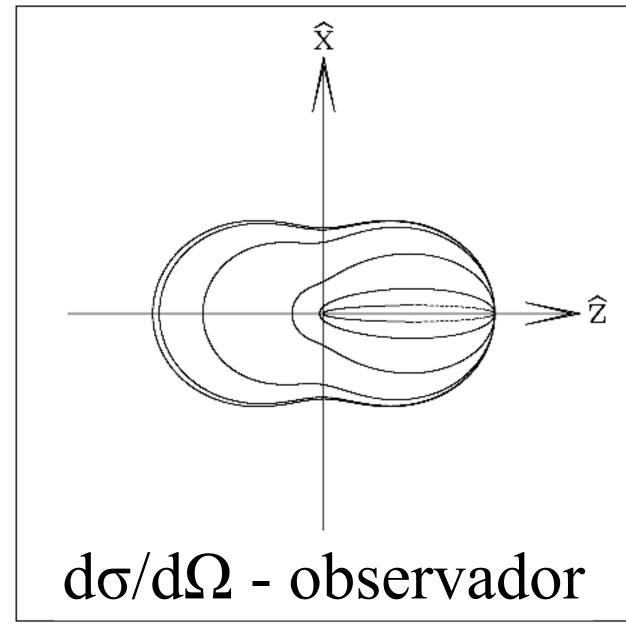




Sección eficaz Klein - Nishina







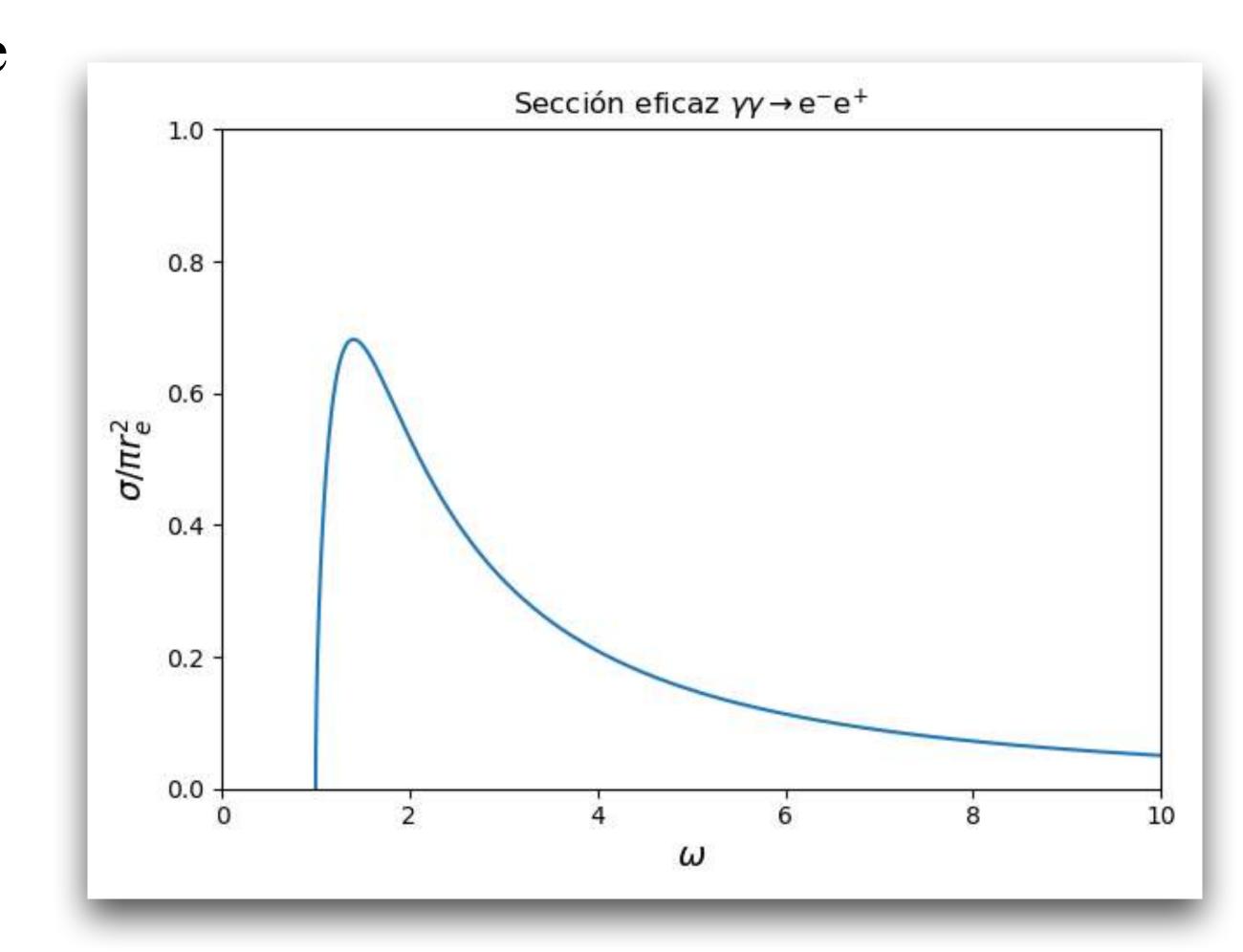






Producción de pares

- $\gamma \gamma \rightarrow e^+ e^-$ es una interacción importante para fotones con energías de TeV.
- La sección eficaz es máxima para $E\hbar\omega \simeq 2(mc^2)^2 \ \Rightarrow \ 0.5\,\mathrm{eV}\cdot\mathrm{TeV}.$
 - El camino libre medio para fotones de 100 TeV interactuando con el CMB es de 1 Mpc.
 - El camino libre medio para fotones de 1 TeV interactuando con luz de fondo extragaláctica corresponde a $z \approx 0.1$.

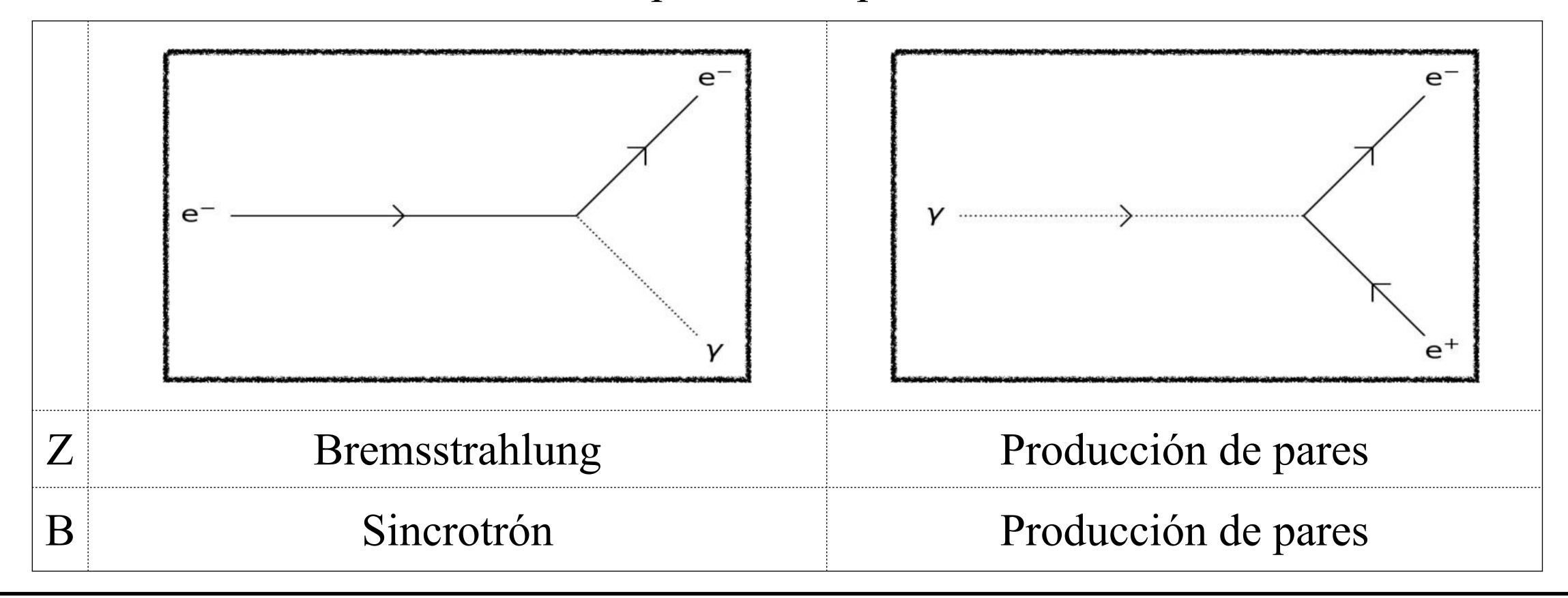






Interacciones con campos EM

• En un campo electromagnético se puede cumplir la conservación de energía y momento en una interacción representada por un vértice.







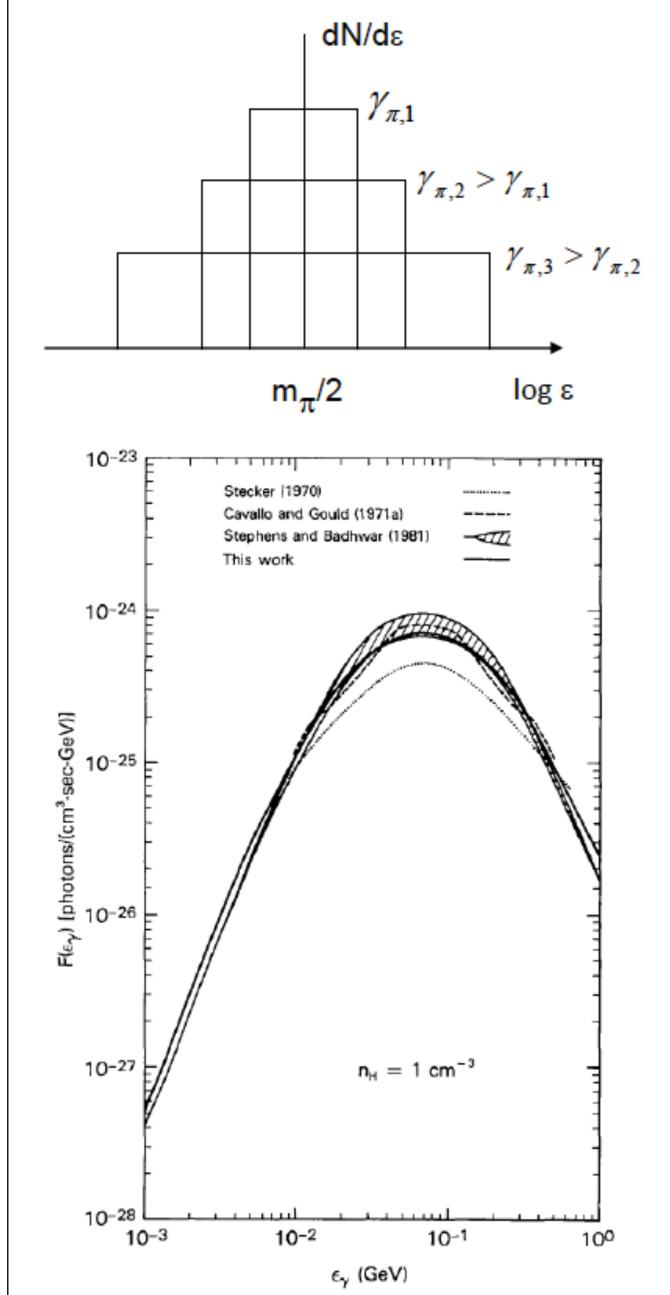
Piones neutros

- Piones neutros decaen en dos fotones, $\pi^0 \to 2\gamma$.
- En el marco de referencia del pion los dos fotones tienen una energía $m_{\pi}/2 \simeq 67.5\,\mathrm{MeV}$, y se propagan en direcciones opuestas, $\hat{k}_{\pm} = \mp \hat{z}$.
- Para un observador arbitrario tienen energías,

$$\gamma_{\pm} = \gamma_{\pi} m_{\pi} \left(1 \pm \beta_{\pi} \cos \theta \right) / 2,$$

siendo $\cos \theta$ aleatoria.

- La distribución de energía de los fotones es plana en el intervalo $\left[\gamma_{\pi} m_{\pi} \left(1-\beta_{\pi}\right)/2, \, \gamma_{\pi} m_{\pi} \left(1+\beta_{\pi}\right)/2\right]$.
- Para una poblaciónde π^0 en ley de potencias, resultante de una ley de potencias de rayos cósmicos, se obtiene una curva simétrica en $\log(E)$, con máximo en $m_{\pi}/2 \rightarrow$ "pion bump".

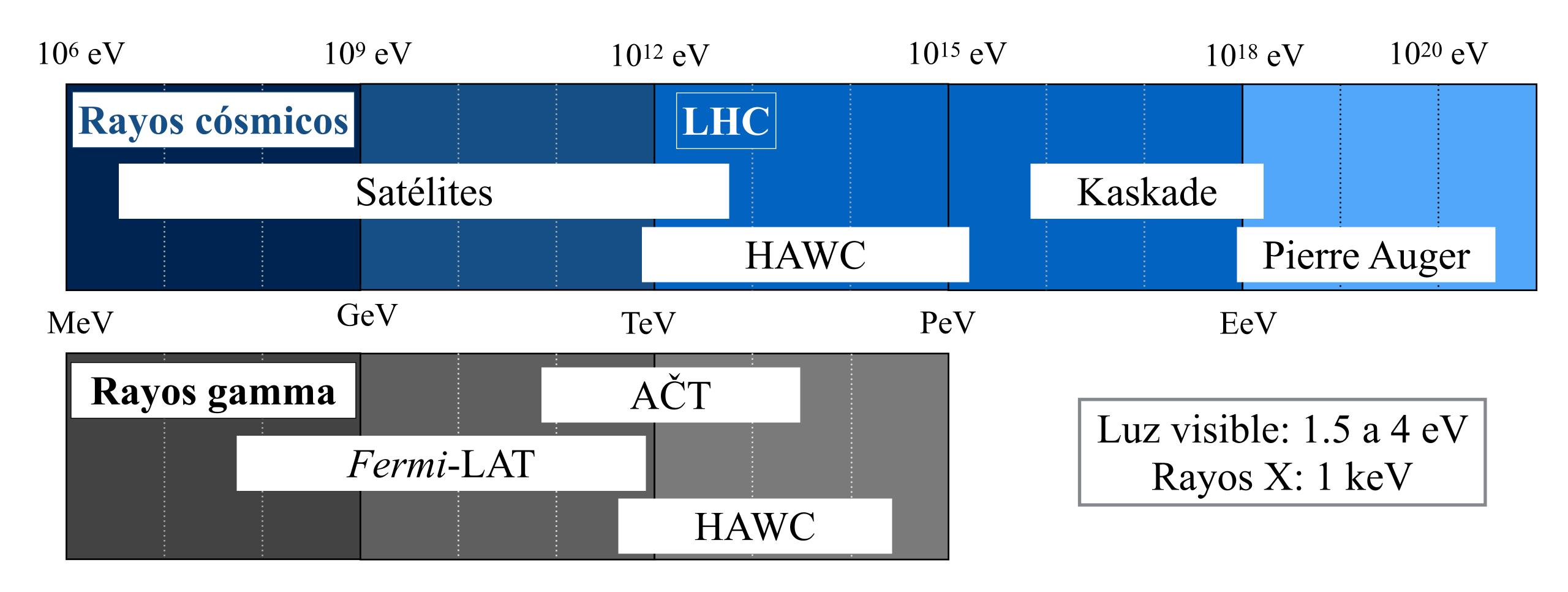








Bandas astrofisicas

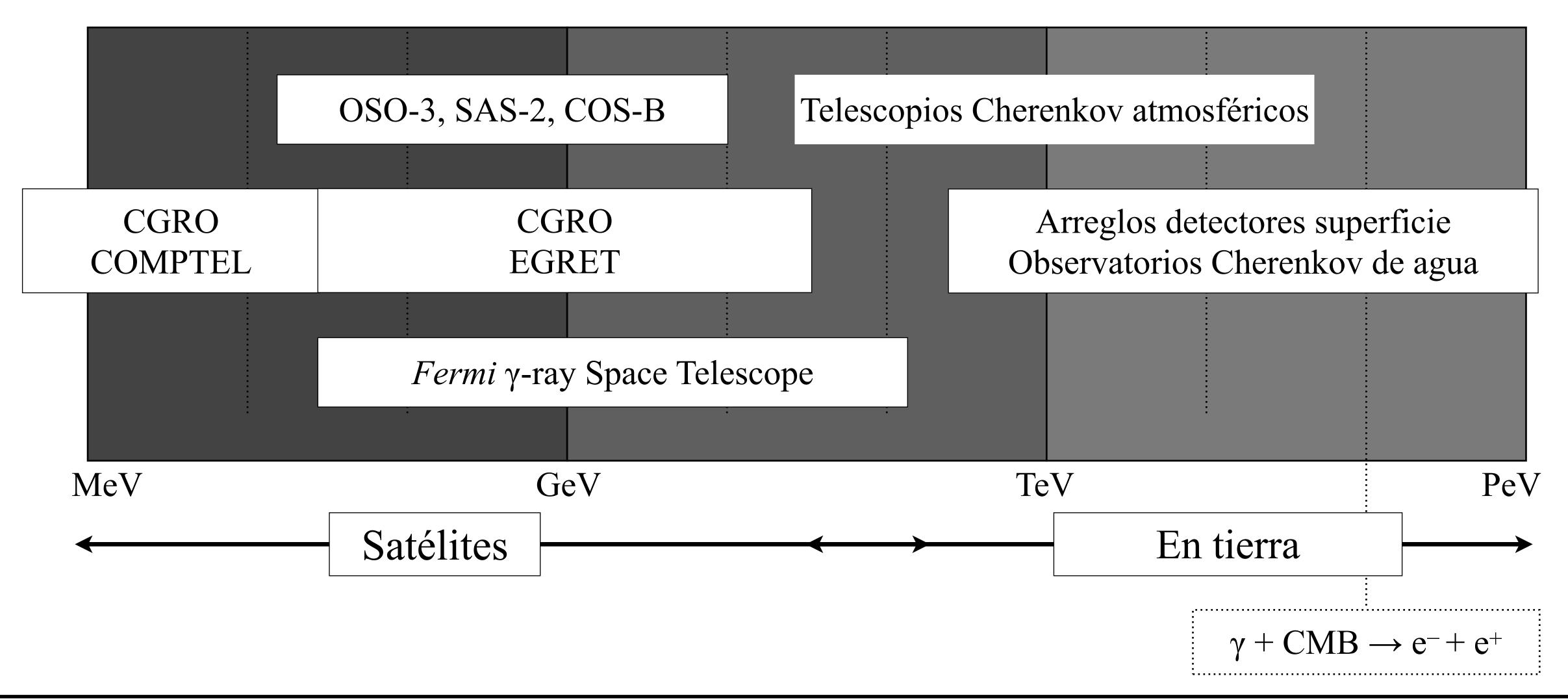






60

Bandas astrofisicas





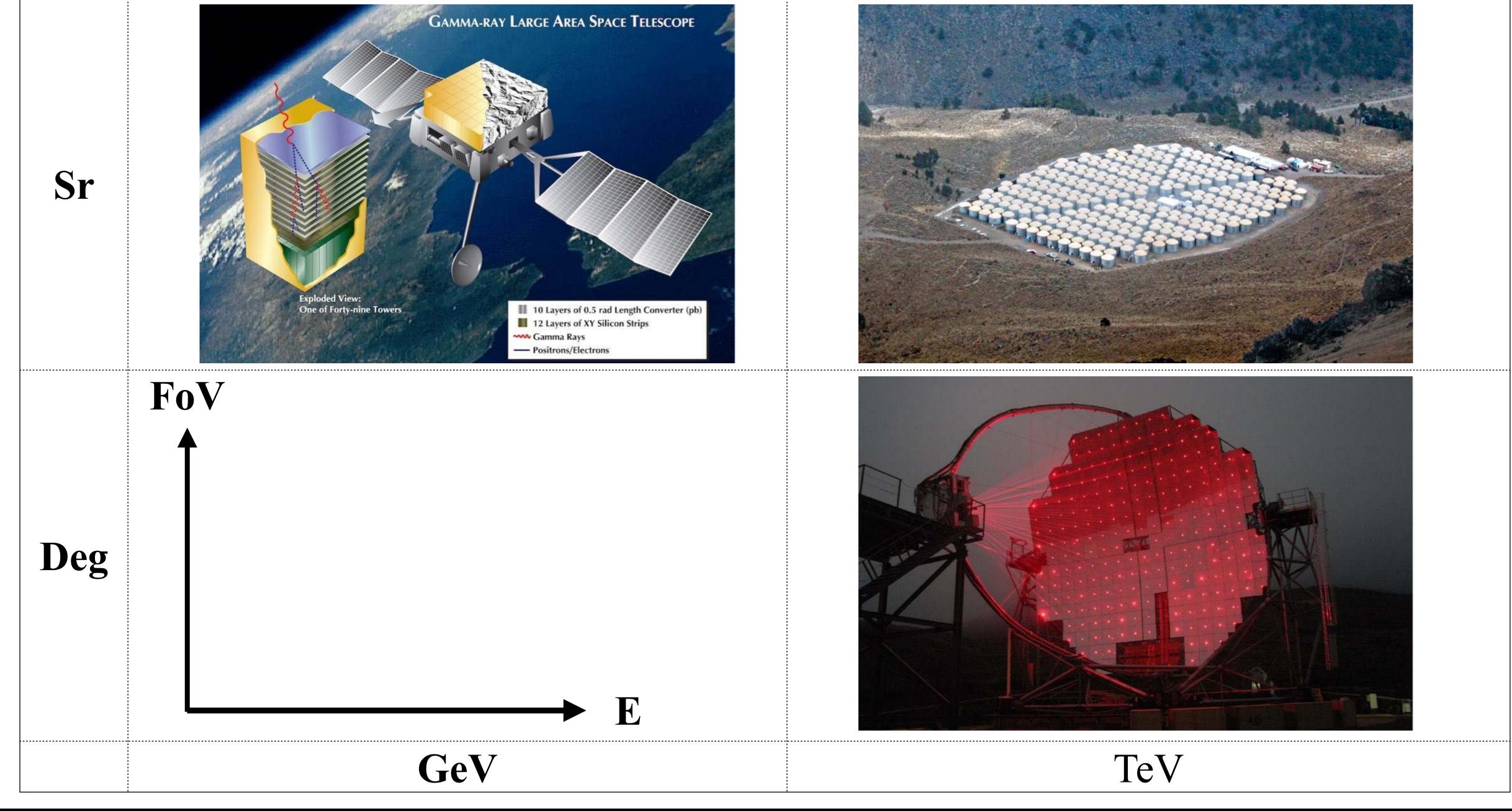


Observatorios de rayos y

- · Telescopios espaciales basados en:
 - <u>efecto foto-eléctrico</u>: BATSE, OSSE, Swift-BAT (misma tecnología que en telescopios de rayos X duros).
 - efecto Compton: COMPTEL.
 - producción de pares: OSO-3, SAS-2, COS-B, EGRET, Fermi-LAT.
- Observatorios en Tierra basados:
 - detección de luz Cherenkov en atmósfera: MAGIC, HESS, VERITAS, CTA.
 - detección directa de partículas secundarias: MILAGRO, Tibet AS-γ, HAWC, LHAASO, SWGO.

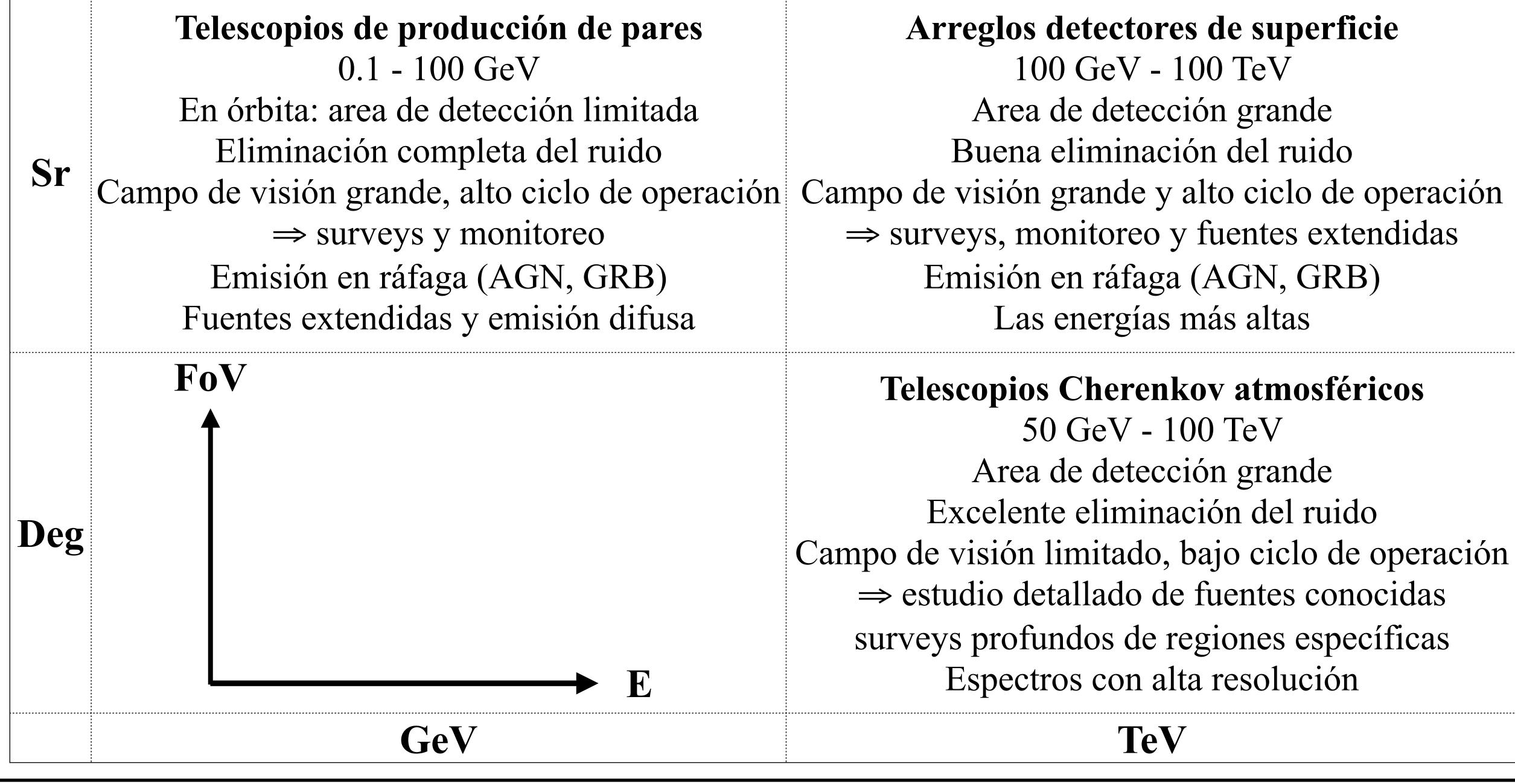


















Telescopios espaciales Compton Gamma-Ray Observatory CGRO (1991-2000)

Rayos gamma @ LA-CoNGA Physics - junio 2023

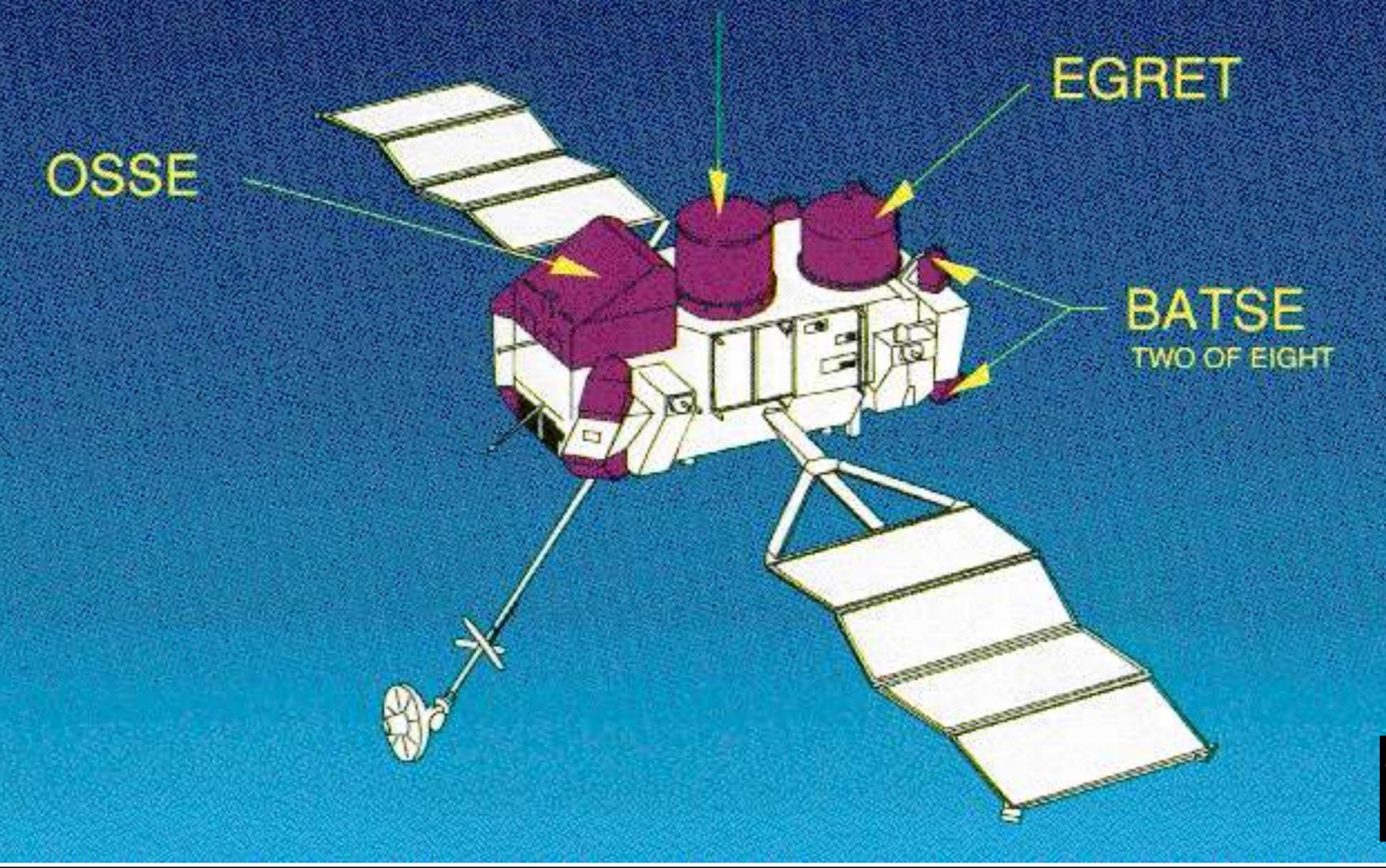




65

GRO Instruments

COMPTEL

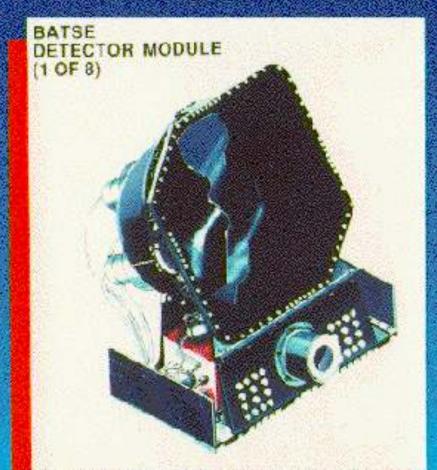


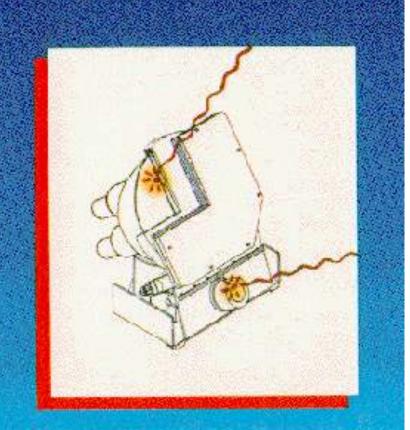
Compton Gamma-Ray Observatory CGRO (1991-2000)





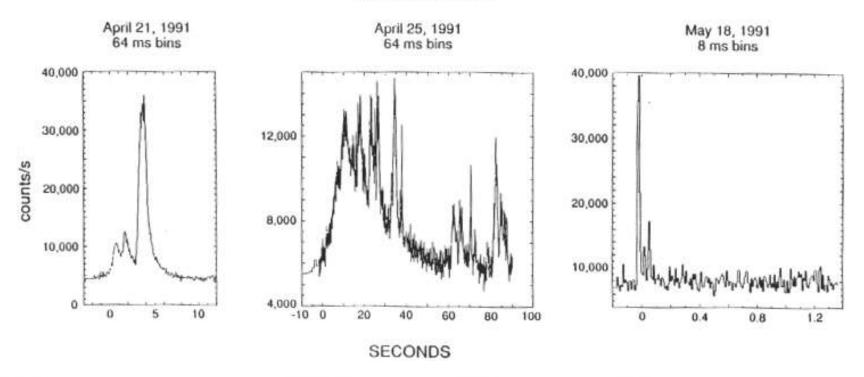
Burst and Transient Source Experiment (BATSE)



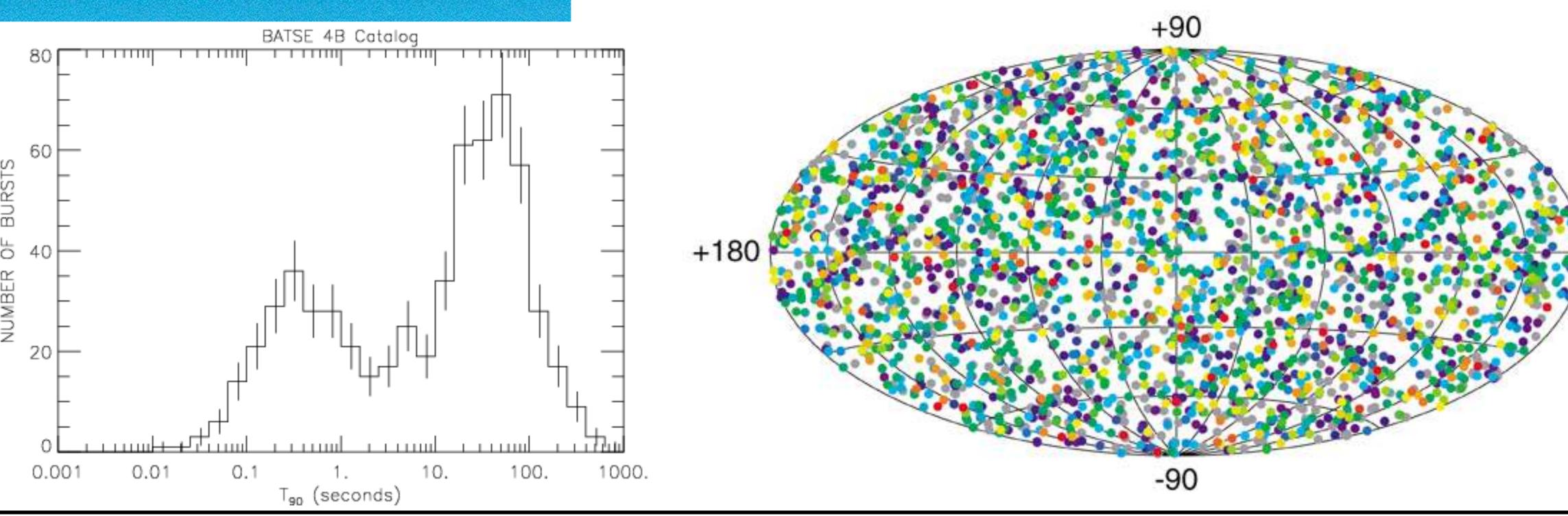


BATSE

BATSE—GRO 3 Types of Gamma-Ray Bursts 50-300 keV



2704 BATSE Gamma-Ray Bursts

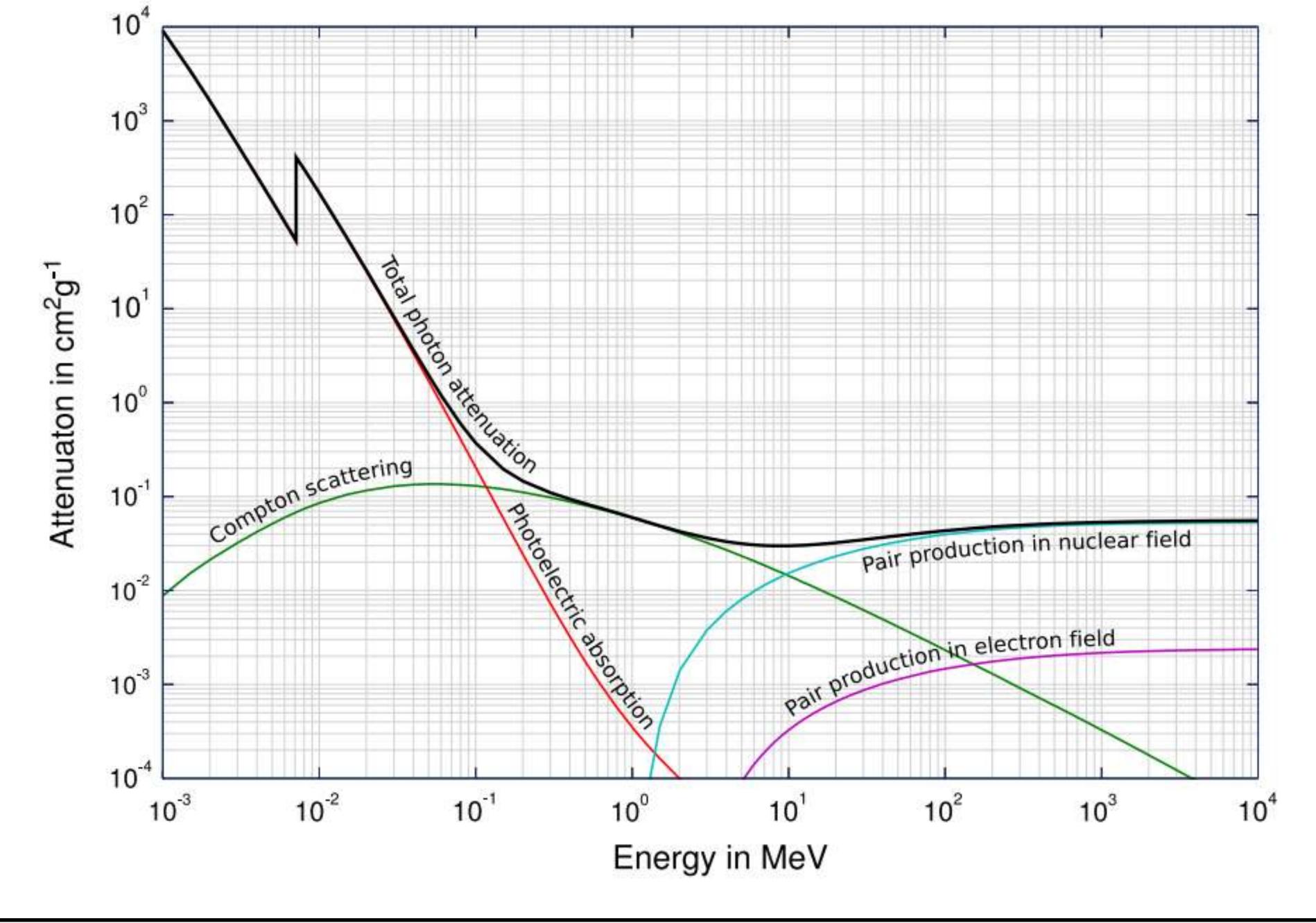








-180

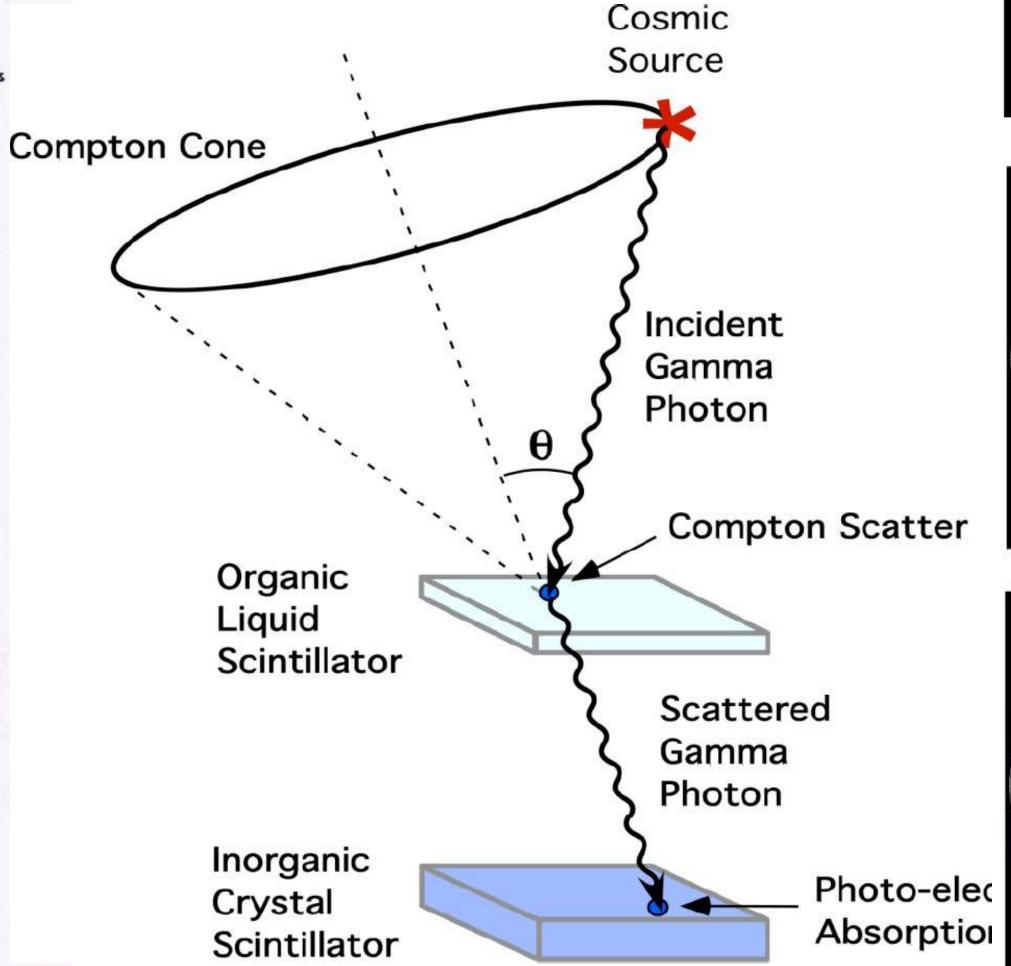


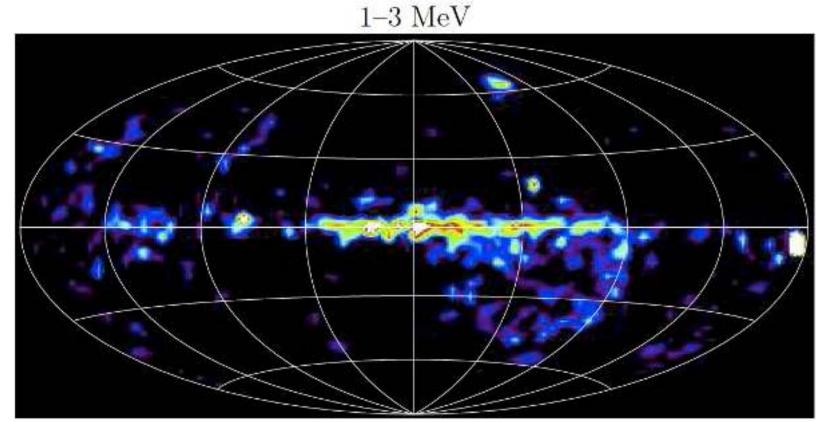


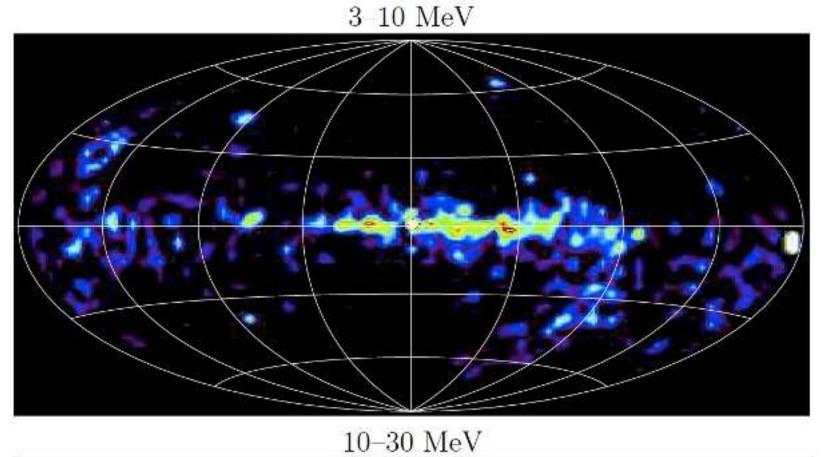


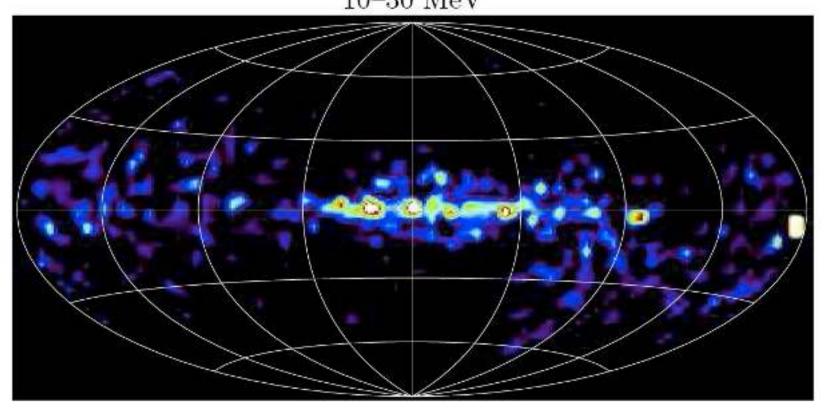
anticoincidence (AC) dome V1 DI modules INE 2131 AC photomultipliers 2600mm AC domes VZ-V3 sandwich plate D2 modules (Na D AC photomultipliers AC dome VL 1700mm Schematics of COMPTEL $E_T = E1 + E2$ COS# = 1 -

COMPTEL













E1 + E2



Telescopios de producción de pares

- OSO-3 (1967-1969)
- SAS-2 (1972-1973)
- COS-B (1975-1982)
- EGRET CGRO (1991-2000)
- Fermi γ-Ray Space Telescope (2008+)

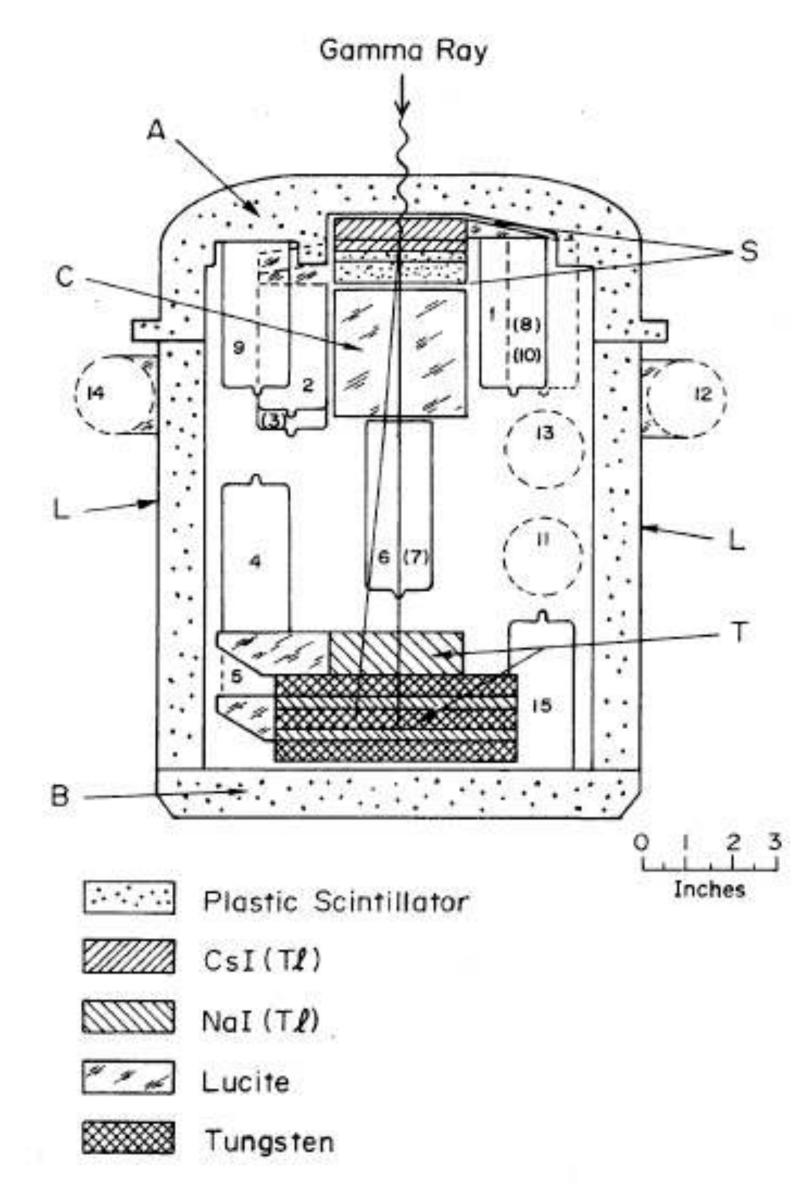


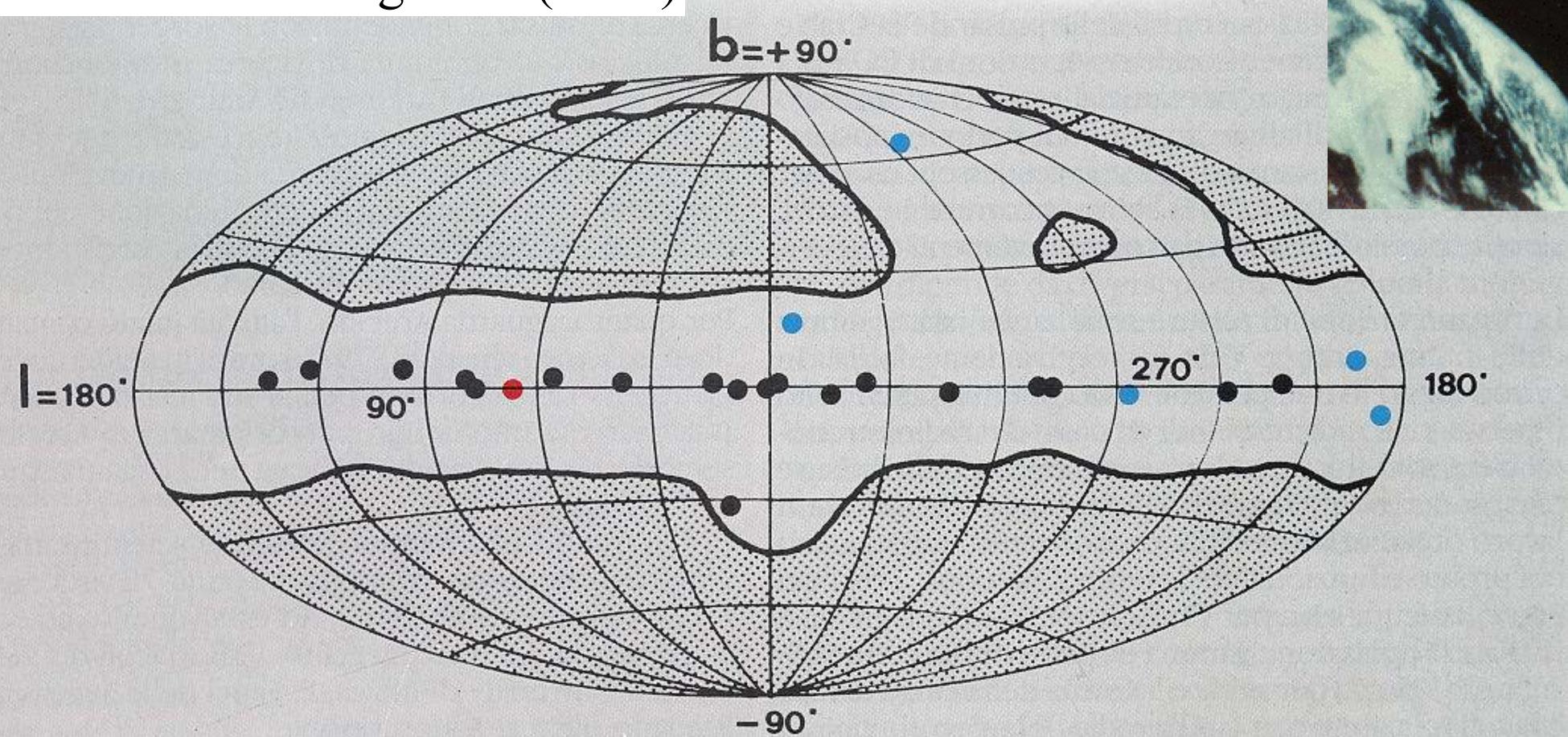
Fig. 1.—Scale drawing of the OSO-3 γ -ray instrument. The photomultipliers are labeled 1 through 15. A typical event in which an incident γ -ray produces a pair of electrons in S is indicated schematically.





COS-B

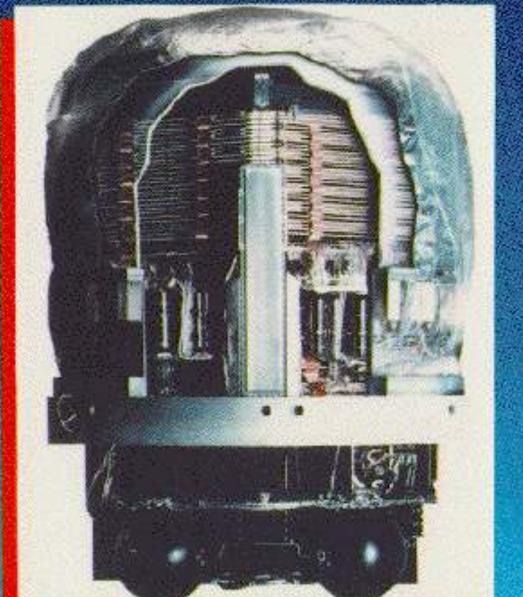
2CG - Swanenburg et al. (1981)

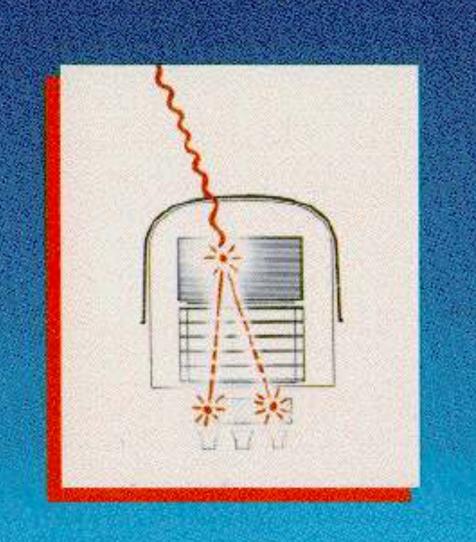




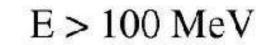


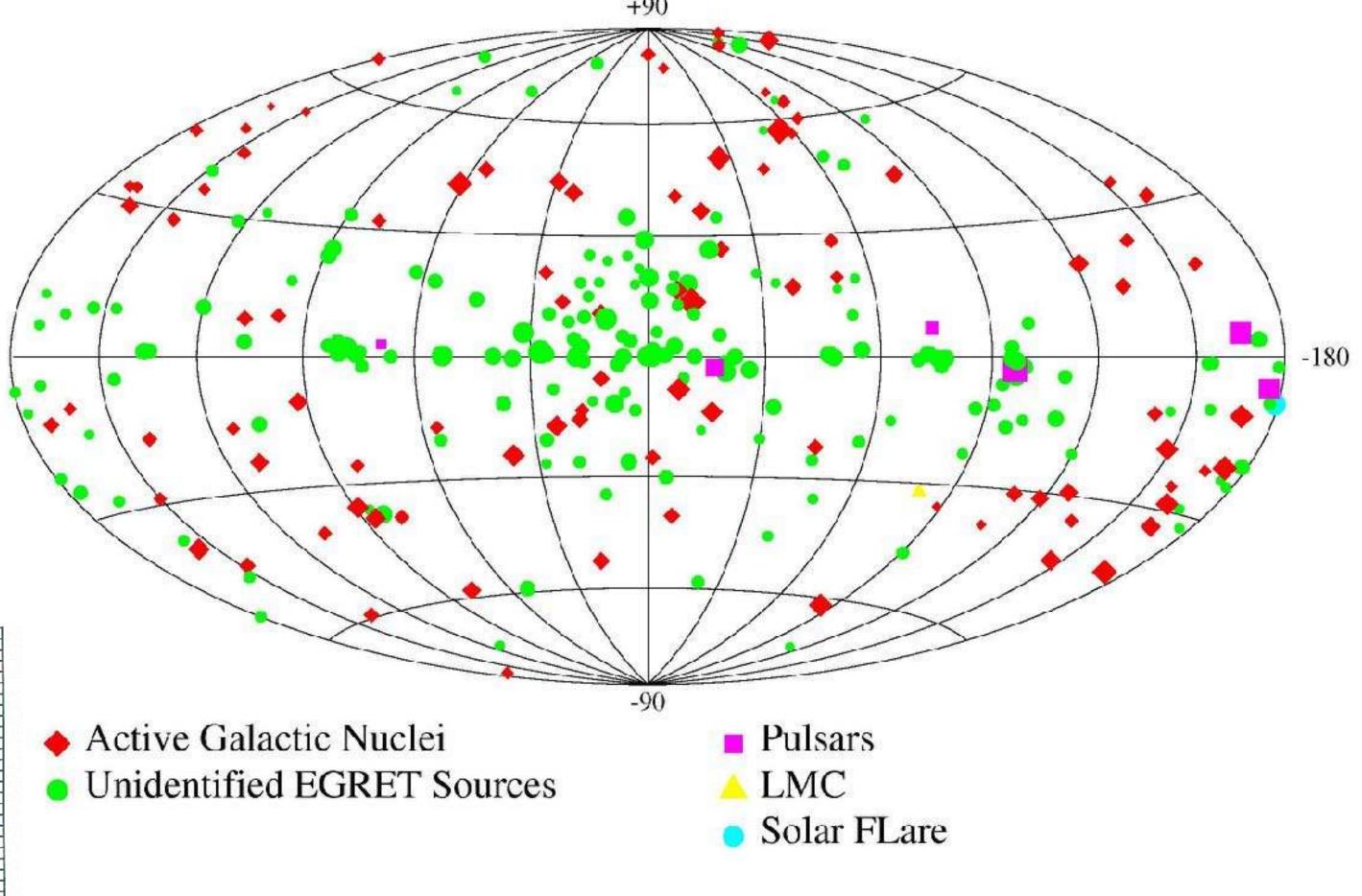
Energetic Gamma Ray Experiment Telescope (EGRET)

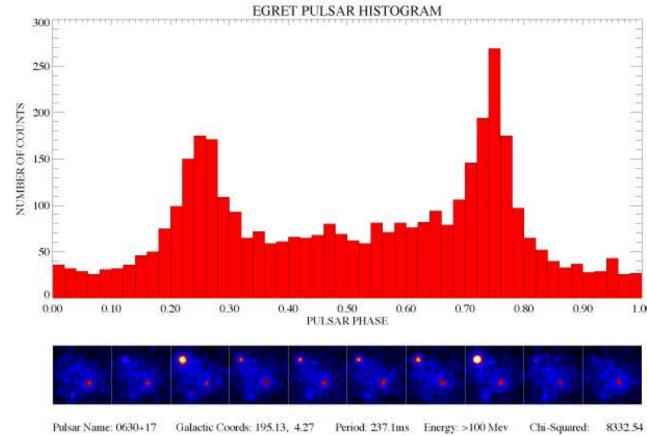


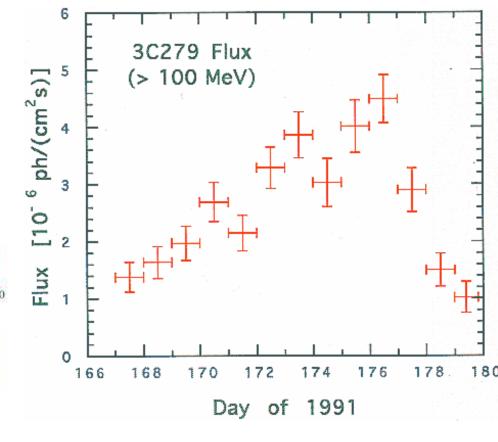


Third EGRET Catalog









+180







CGRO (1991-2000)

2000 - 2008

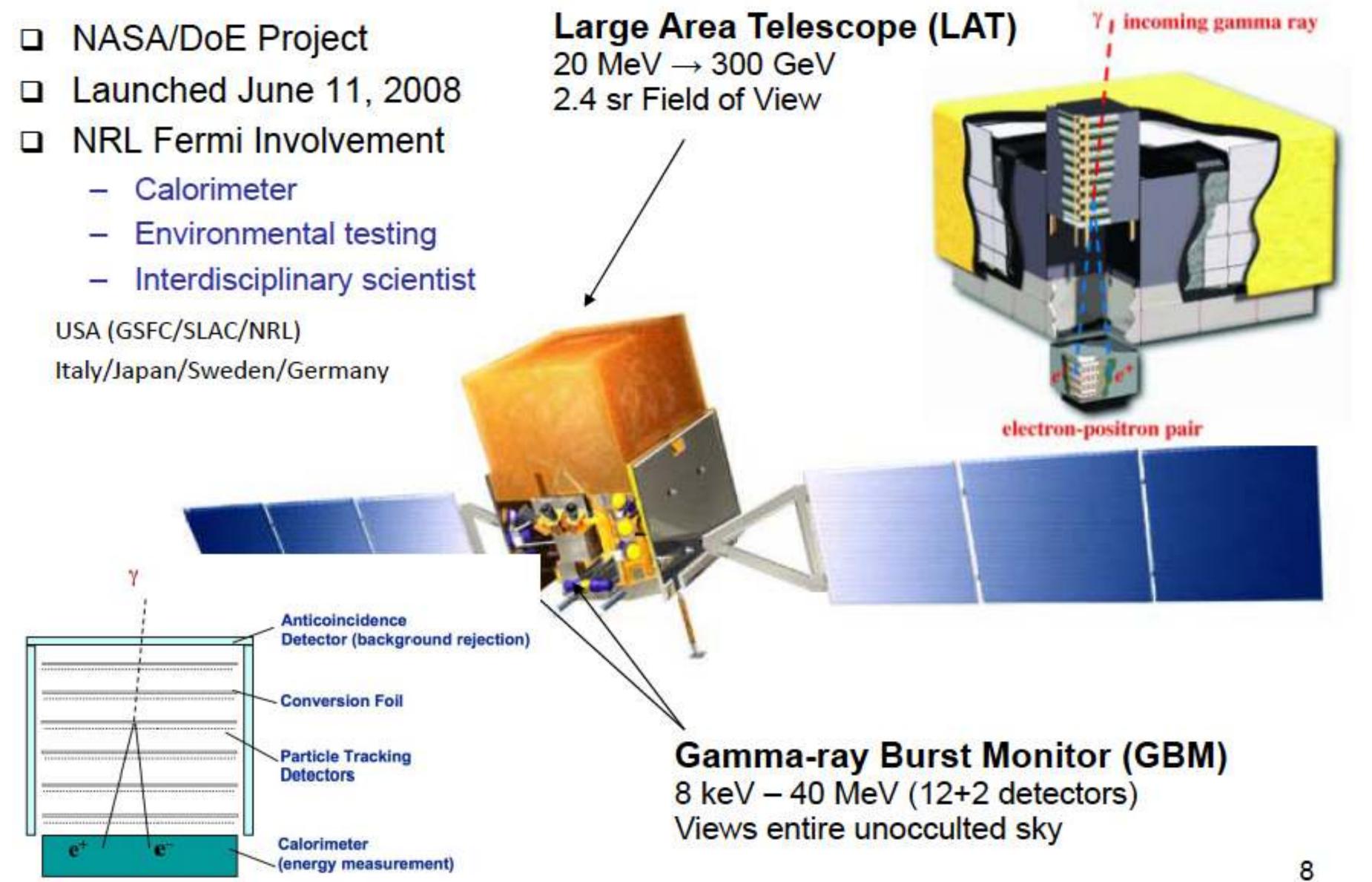
GLAST \rightarrow Fermi γ -ST (11 junio 2008)







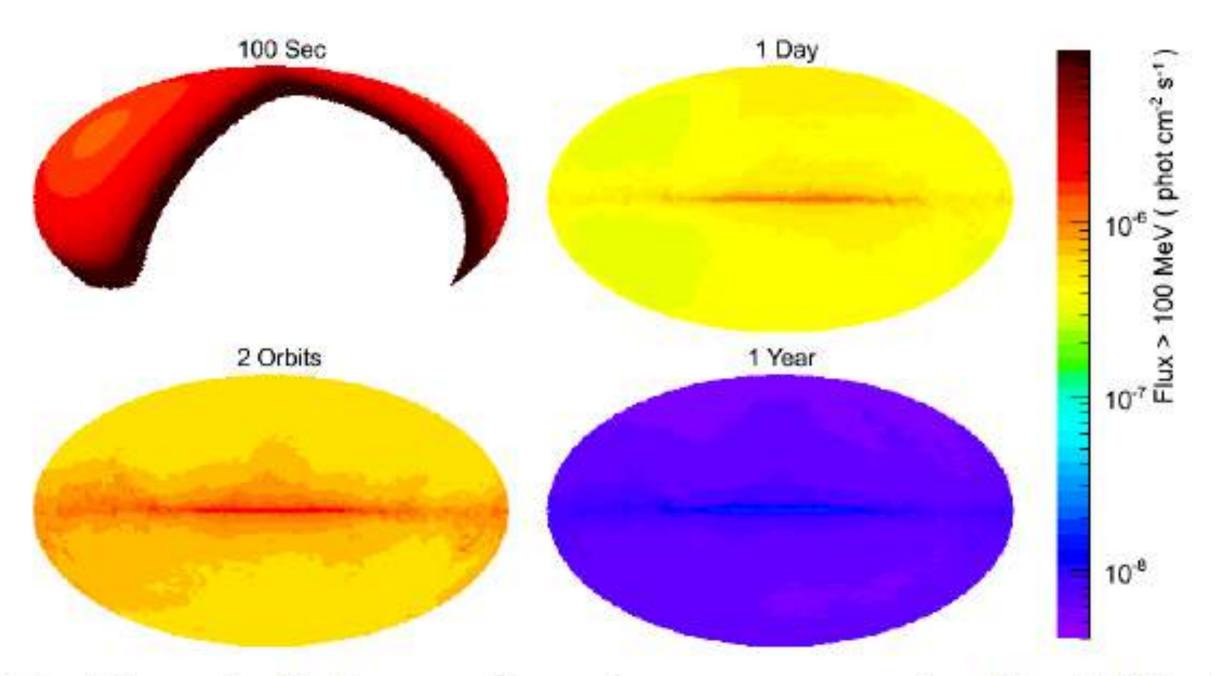
Fermi Gamma-ray Space Telescope (2008-)





Operations and observing modes





LAT sensitivity on 4 different timescales: 100 s, 1 orbit (96 mins), 1 day and 1 year

- Almost all observations in survey mode the LAT observes the entire sky every two orbits (~3 hours), each point on the sky receives ~30 mins exposure during this time.
 - 39 deg rocking angle to Sept 2, 50 deg after September 3, 2009. Very high ontime!
- Autonomous Repointing
 - In response to bright GBM-detected GRBs, LAT-triggered GRBs
- Dedicated Pointings
 - Crab flares, bright blazars, γ-ray novae

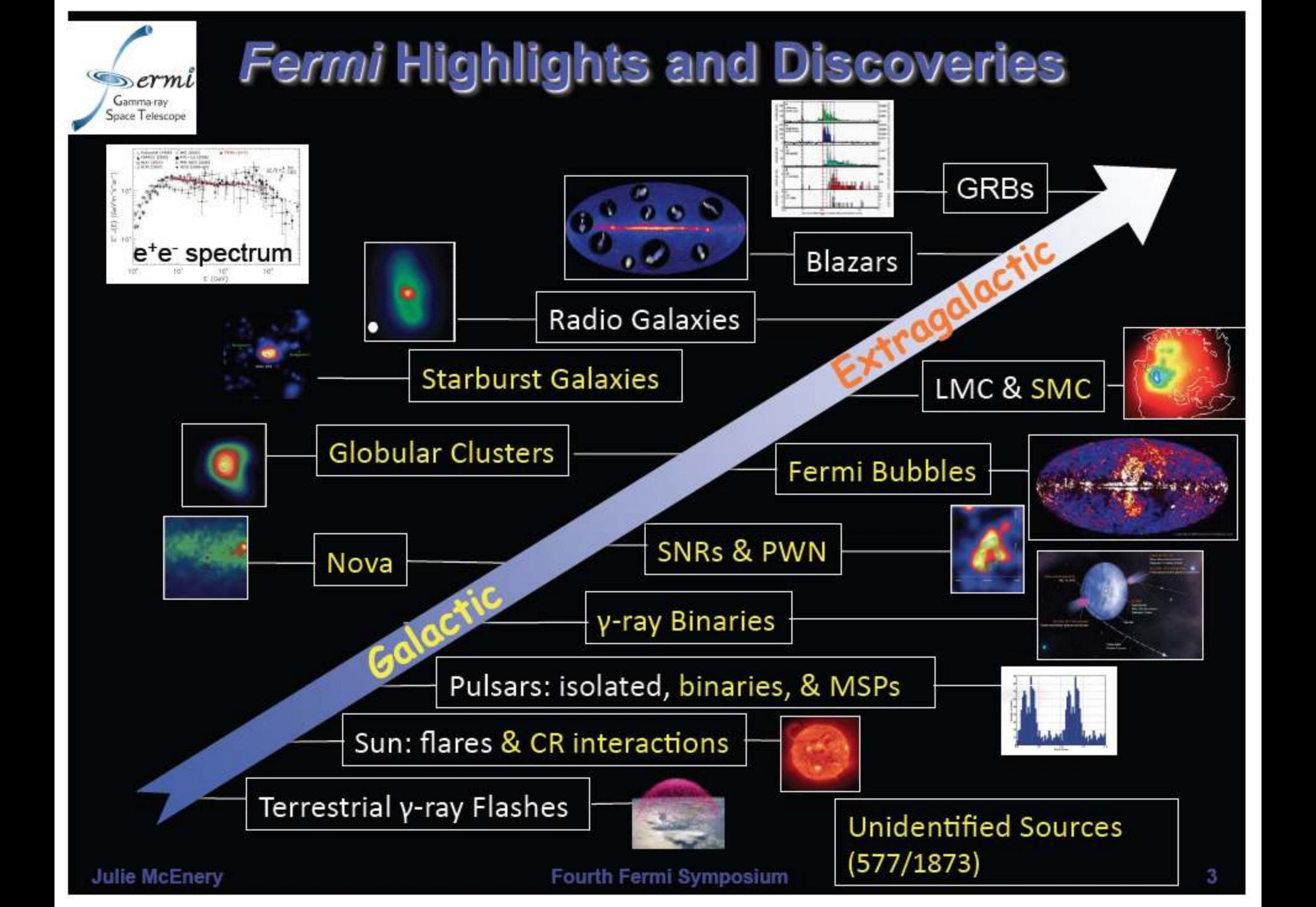


Table 7. LAT 4FGL Source Classes

Description	Identified		Associated	
	Designator	Number	Designator	Number
Pulsar, identified by pulsations	PSR	231		
Pulsar, no pulsations seen in LAT yet	***	***	psr	10
Pulsar wind nebula	PWN	12	pwn	6
Supernova remnant	SNR	24	snr	15
Supernova remnant / Pulsar wind nebula	SPP	2	spp	90
Globular cluster	GLC	0	glc	30
Star-forming region	SFR	3	sfr	0
High-mass binary	HMB	5	hmb	3
Low-mass binary	LMB	1	lmb	1
Binary	BIN	1	bin	0
Nova	NOV	1	nov	0
BL Lac type of blazar	BLL	22	ы	1080
FSRQ type of blazar	FSRQ	42	$_{ m fsrq}$	639
Radio galaxy	RDG	6	rdg	35
Non-blazar active galaxy	AGN	1	agn	16
Steep spectrum radio quasar	SSRQ	0	ssrq	2
Compact Steep Spectrum radio source	CSS	0	CSS	5
Blazar candidate of uncertain type	BCU	3	bcu	1152
Narrow line Seyfert 1	NLSY1	3	nlsy1	5
Seyfert galaxy	SEY	0	sey	1
Starburst galaxy	$_{\mathrm{SBG}}$	0	\mathbf{sbg}	7
Normal galaxy (or part)	GAL	2	gal	2
Unknown	UNK	0	unk	118
Total	111	359	12.72	3215
Unassociated	***			1525

Fuentes Galácticas

Fuentes extragalácticas

Desconocidas y no asociadas

Note—The designation 'spp' indicates potential association with SNR or PWN. Designations shown in capital letters are firm identifications; lower case letters indicate associations.







Gamma-ray astronomy

1947 Blackett estimates the contribution of cosmic-ray-induced Cherenkov light to be 0.01% of the total intensity of the night sky (general flux of cosmic rays)

1953 Bill Galbraith and John Jelley detect Cherenkov radiation from extended air showers with a dustbin, a 60 cm diameter mirror and a PMT at its focus in coincidence with a nearby Geiger-Müller array. They later confirm it is Cherenkov light in measurements at the Pic du Midi.



79

La radiación Cherenkov (Čerenkov)

La radiación Cherenkov se produce cuando una partícula con carga viaja más rápido que la luz en un medio con índice de refracción n,

$$\beta = \frac{v}{c} > \frac{1}{n} \,. \tag{1}$$

- La radiación está confinada a un cono de apertura $\cos \theta = 1/\beta n$.
- La energía emitida por unidad de longitud es,

$$\frac{dE}{d\ell} = \frac{2\pi e^2 \nu}{c^2} \left(1 - \frac{1}{\beta^2 n^2} \right). \tag{2}$$

	n	Umbral	θ	dE/dℓ
		(γ)	(0)	(eV/cm)
Aire	1.00029	40.8	1.4	0.34
Agua	1.335	1.5	41.2	327



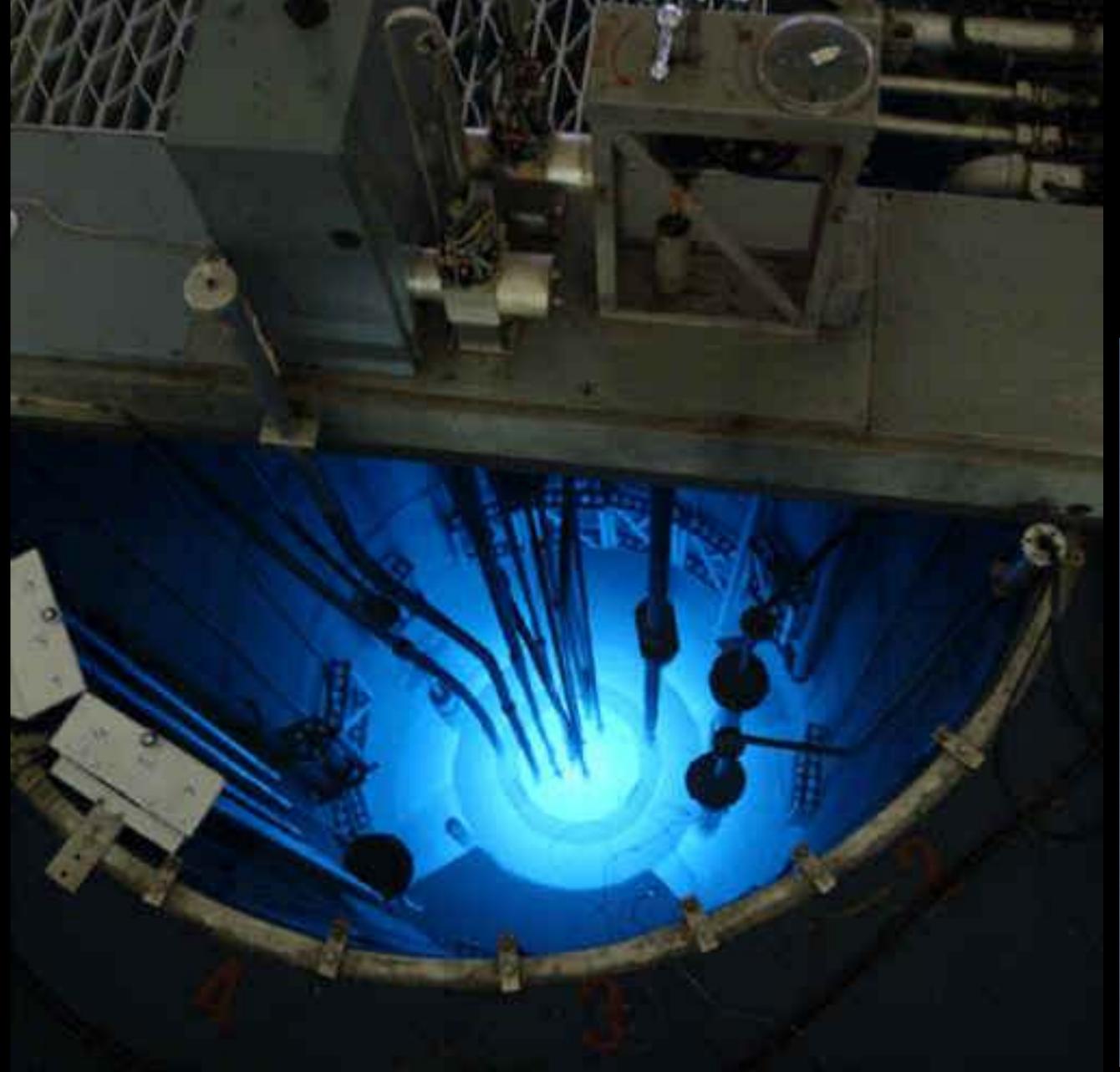














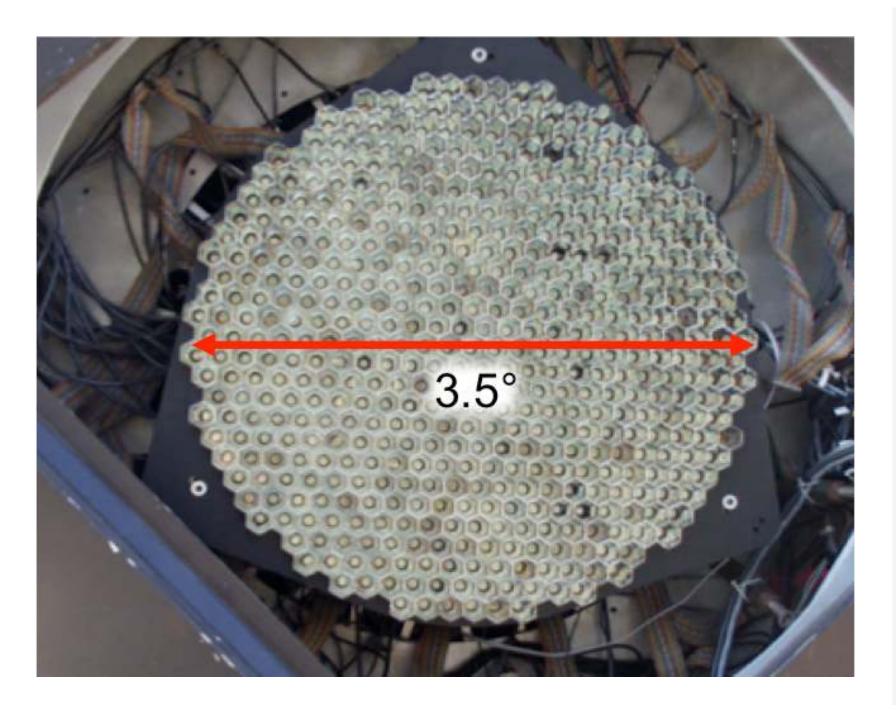


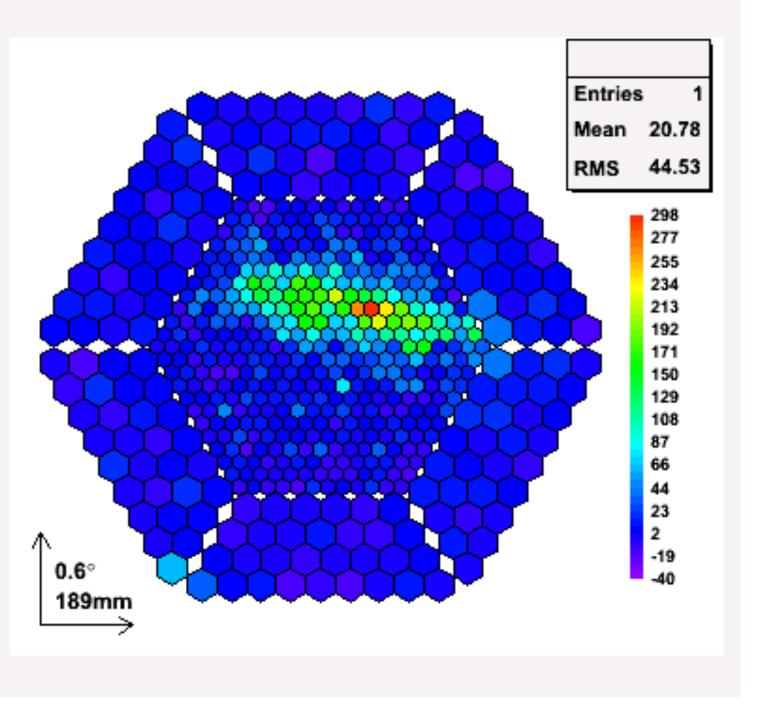


Telescopios Cherenkov atmosféricos

- Operan detectando la luz Cherenkov producida por cascadas de partículas secundarias en la atmósfera.
- Se estudia la imagen de la cascada ($\Delta t \sim ns$) para rechazar hadrones.



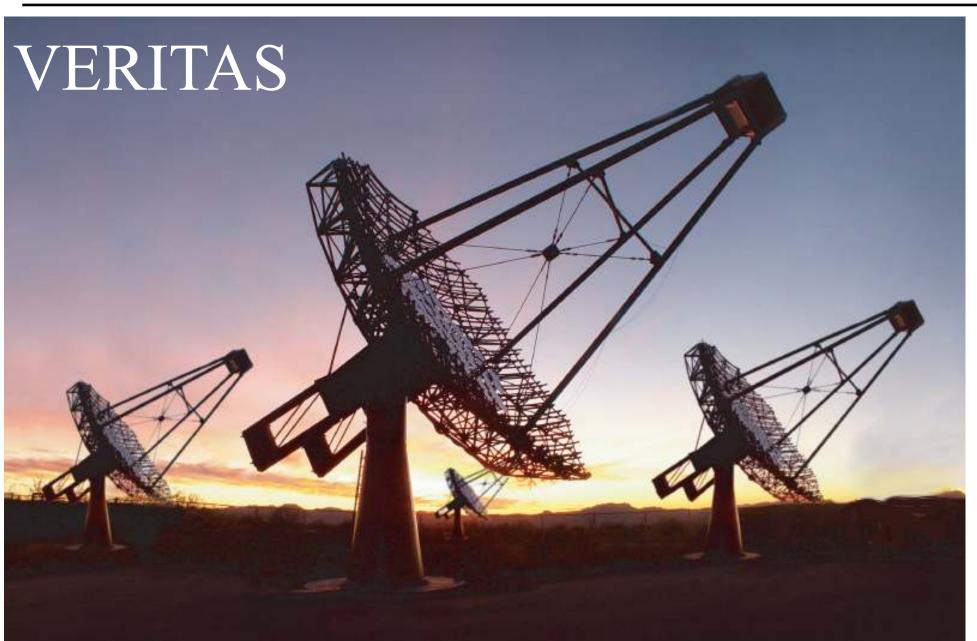


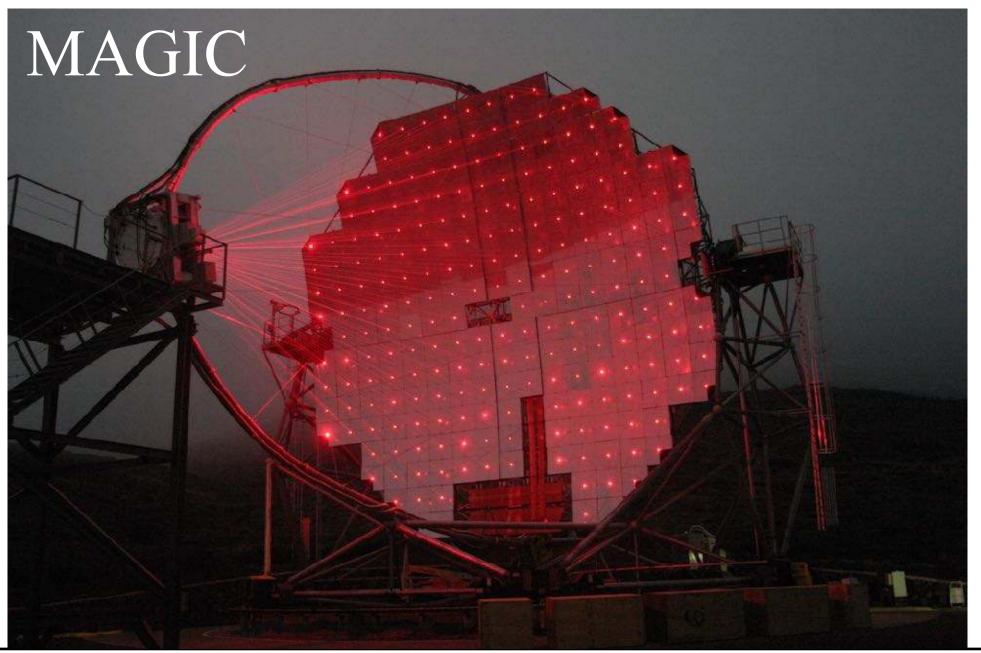








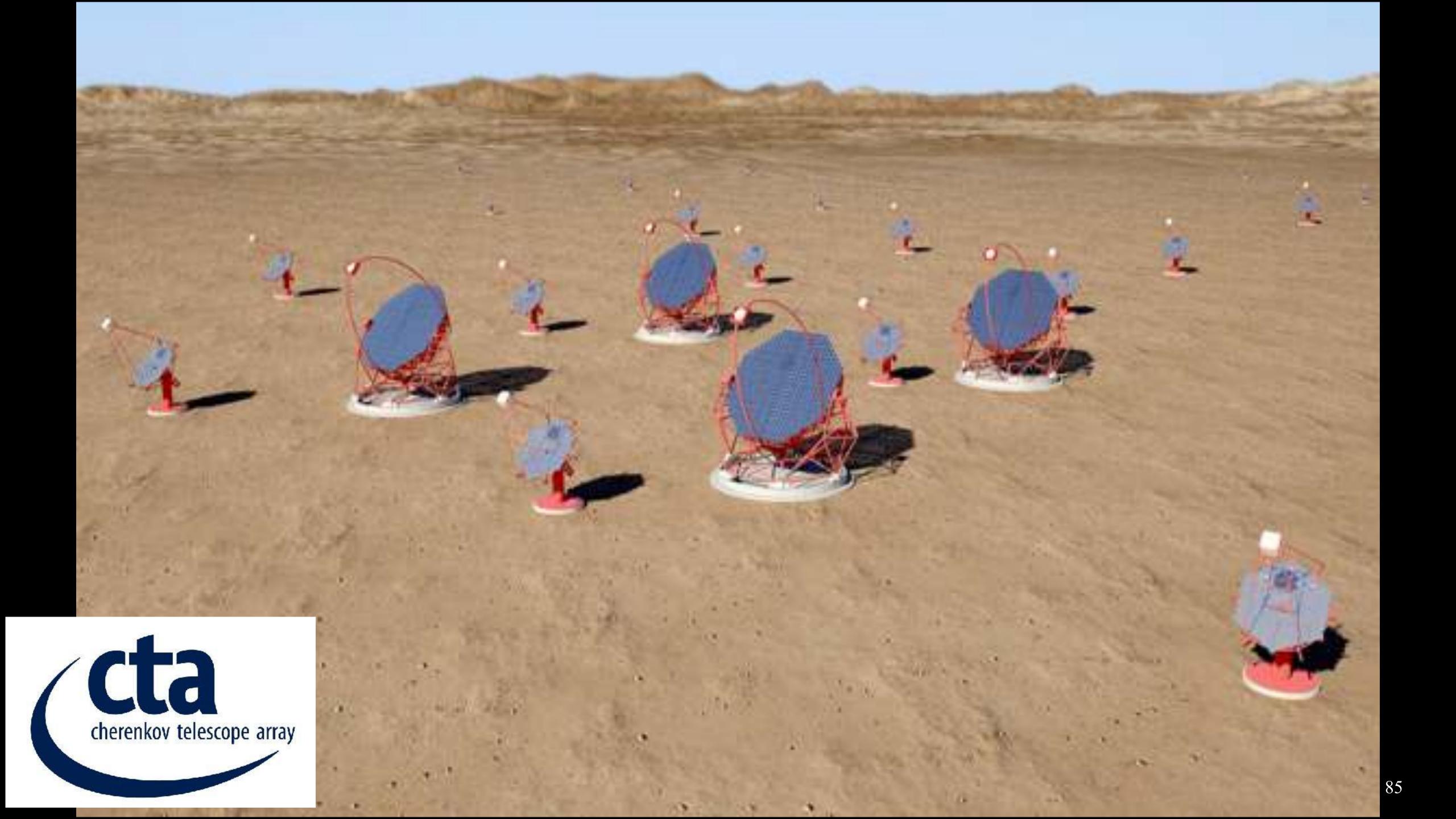




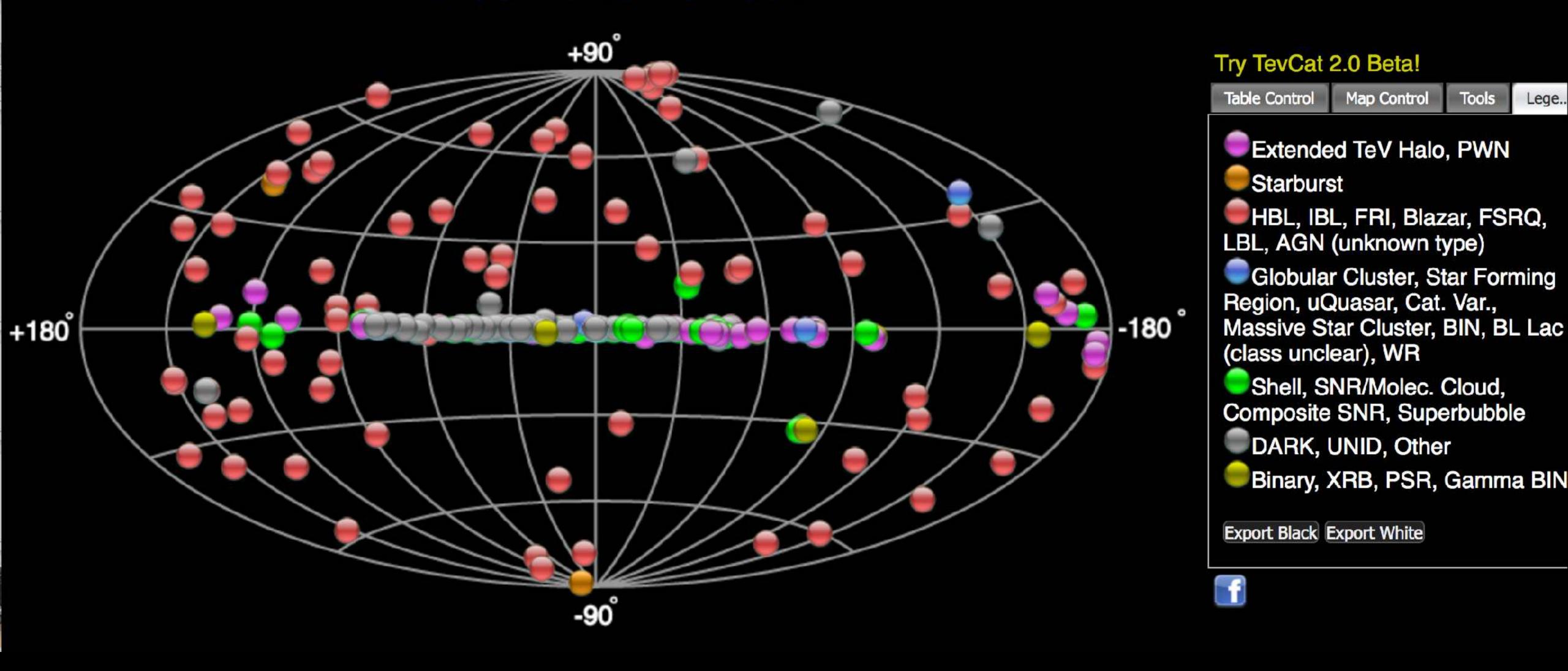








Welcome to TeVCat!

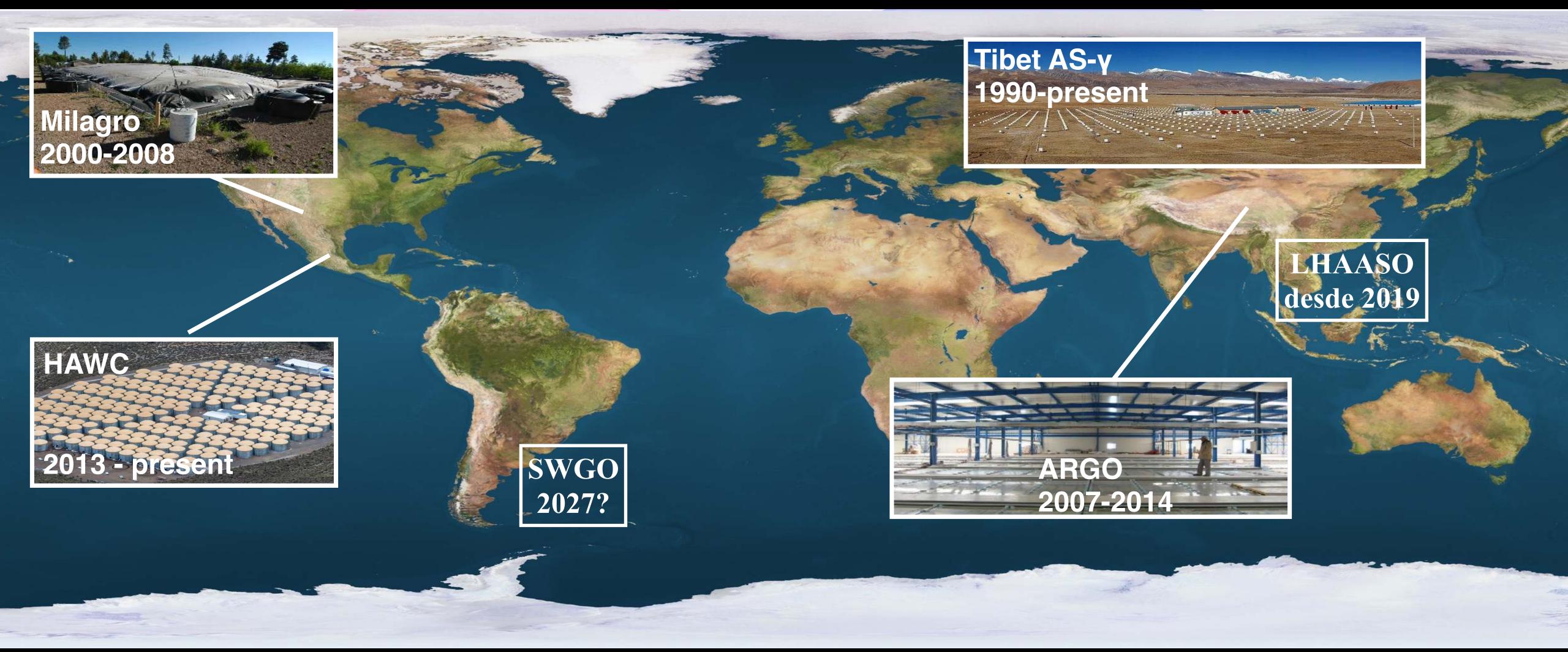






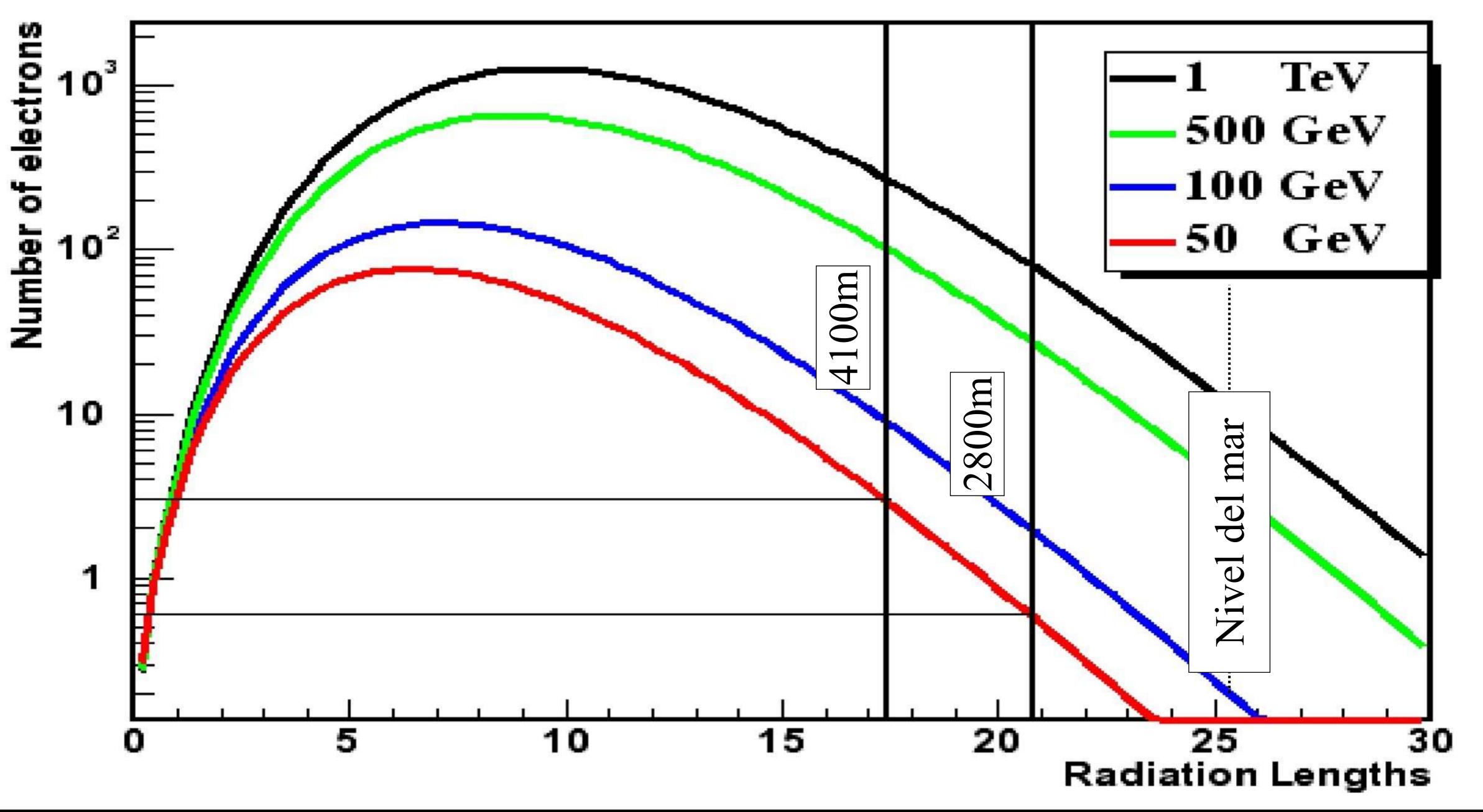


Observatorios de rayos y a gran altura













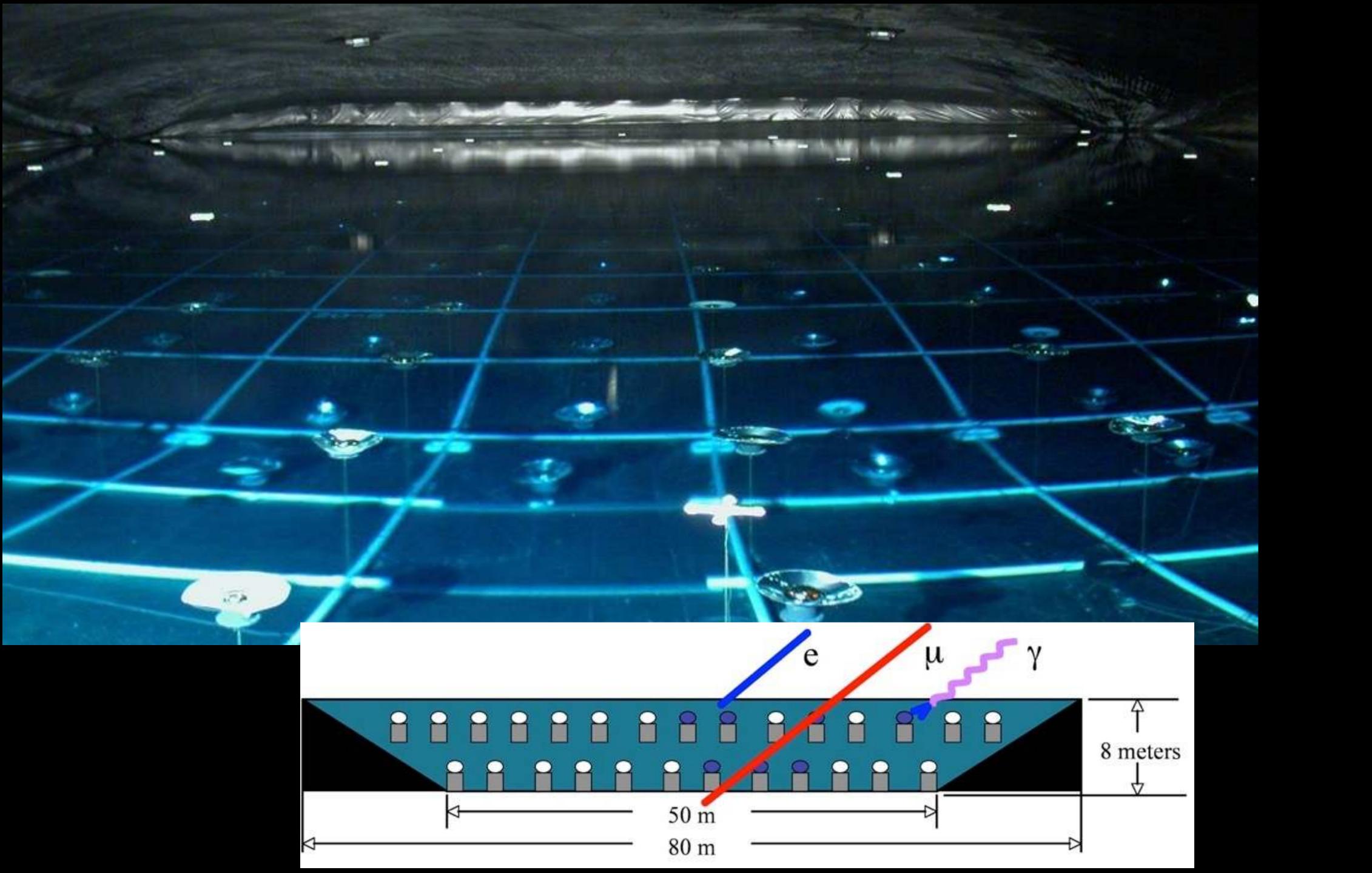


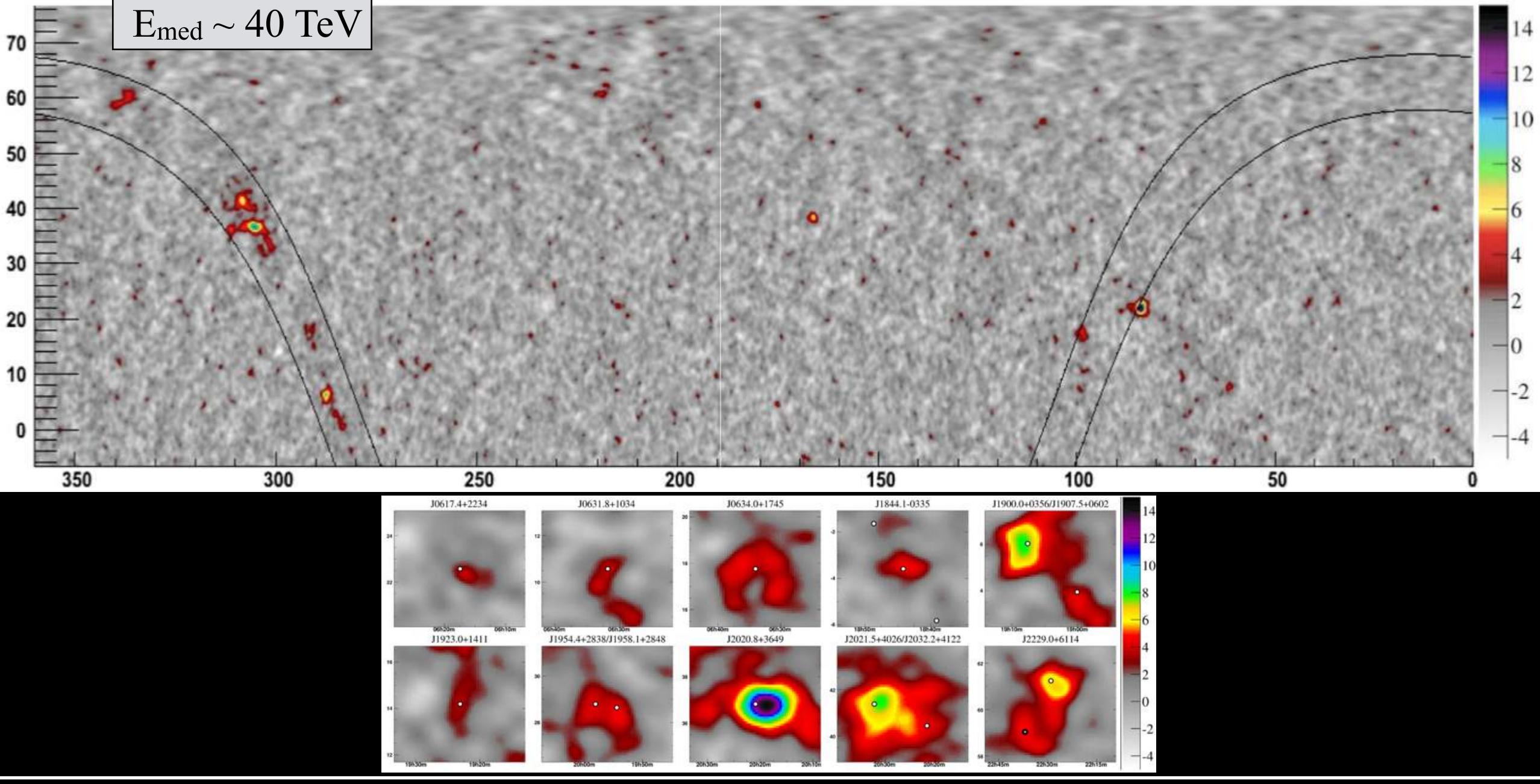


Rayos gamma @ LA-CoNGA Physics - junio 2023





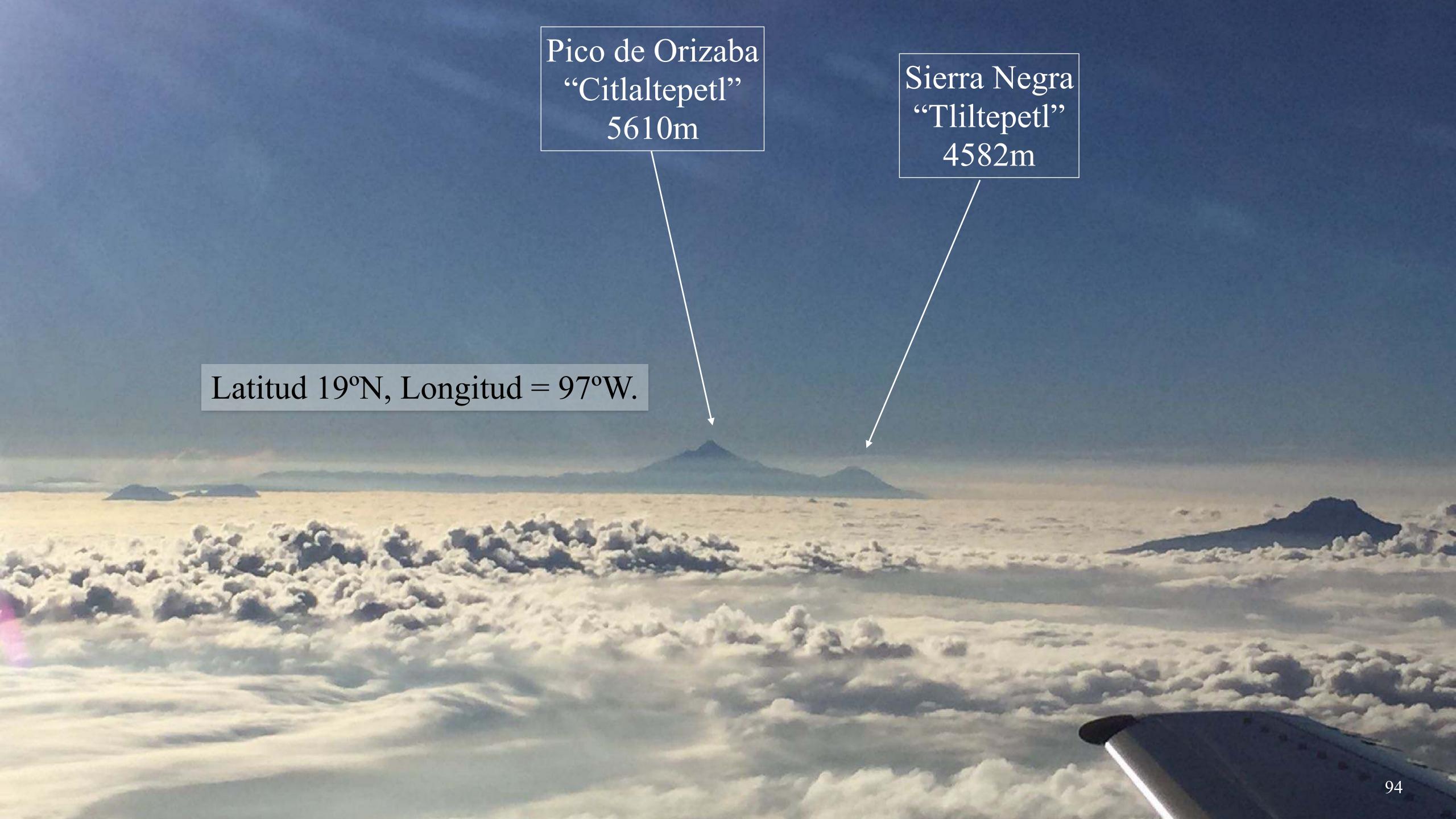


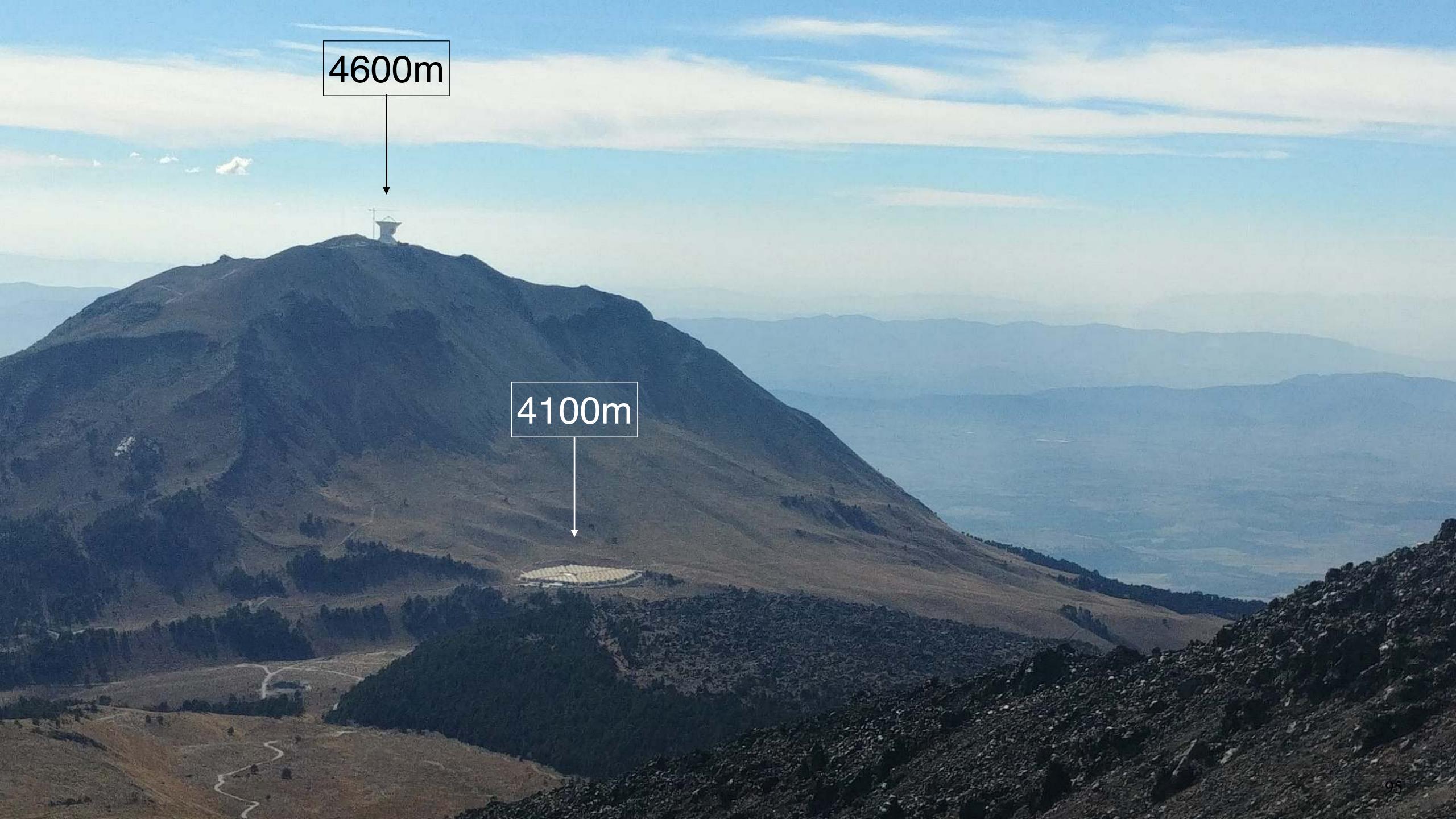




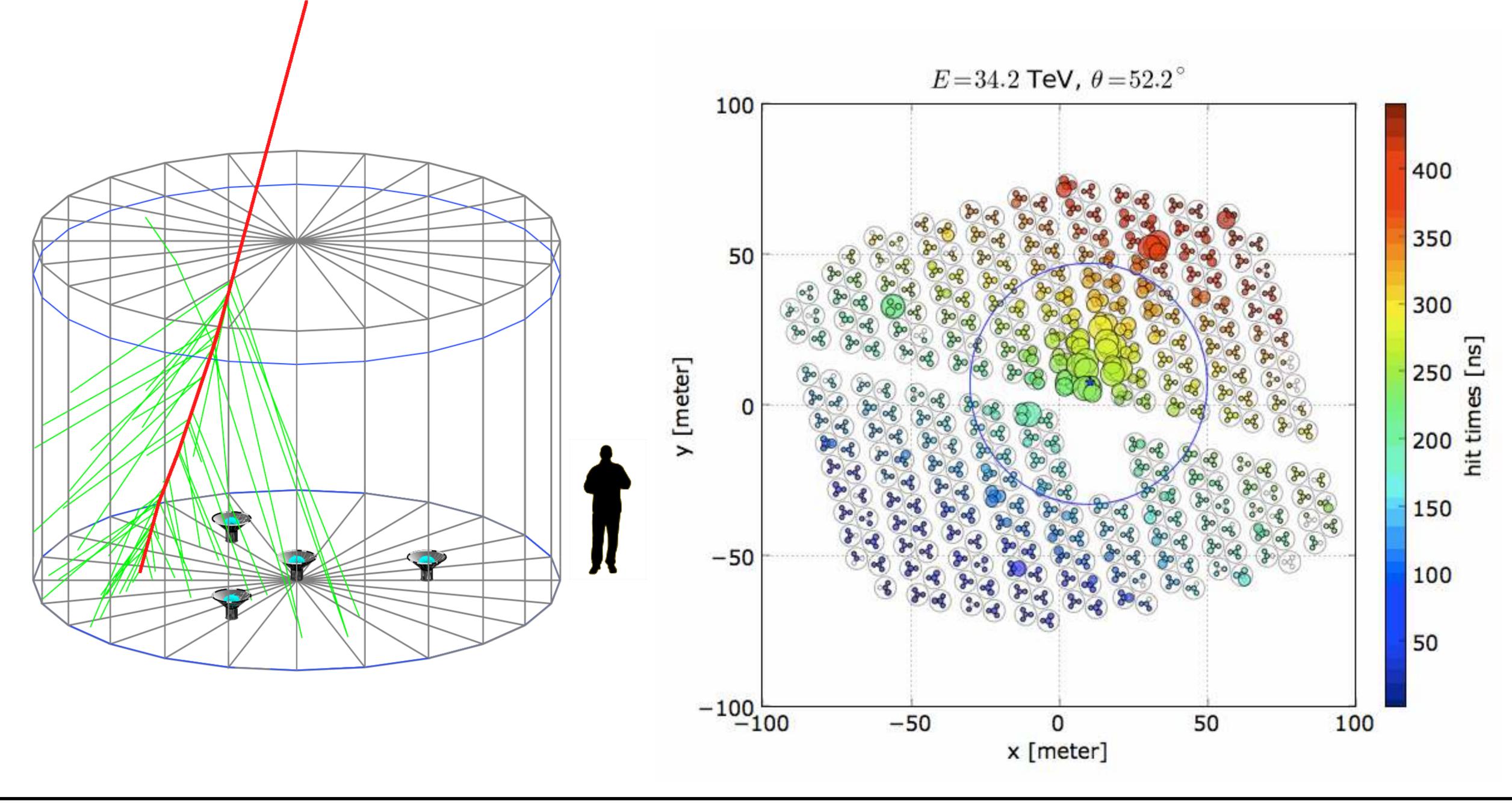






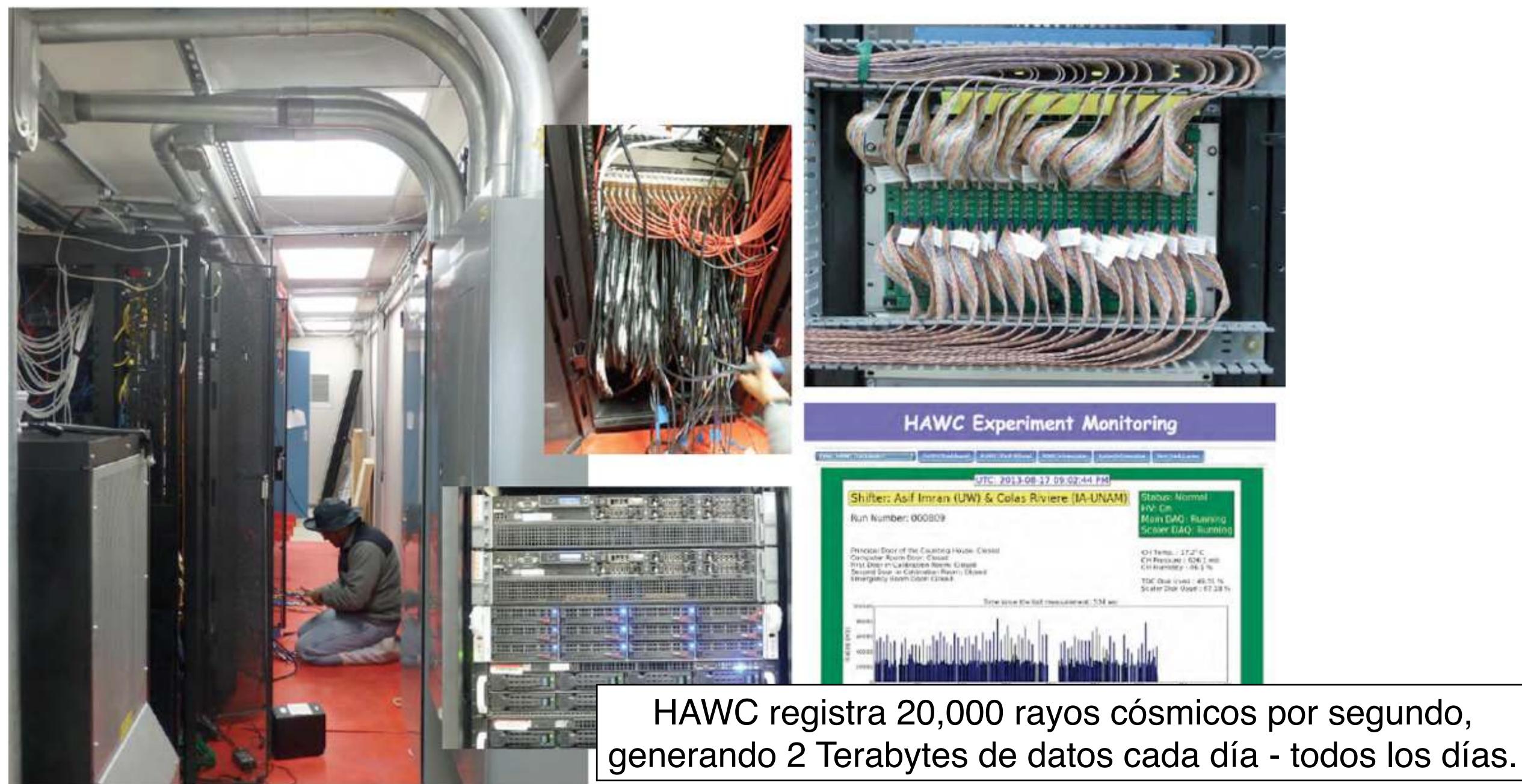








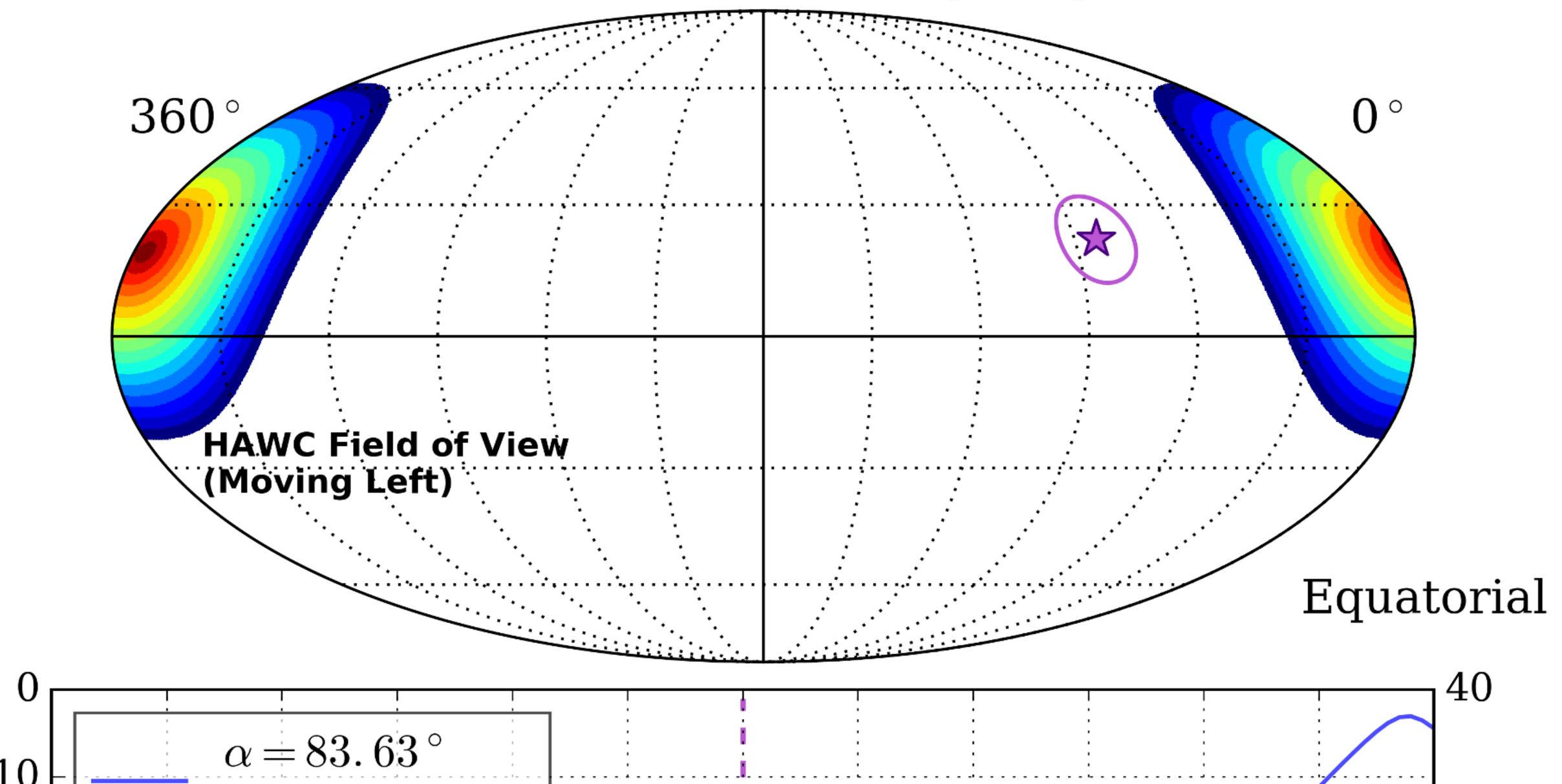


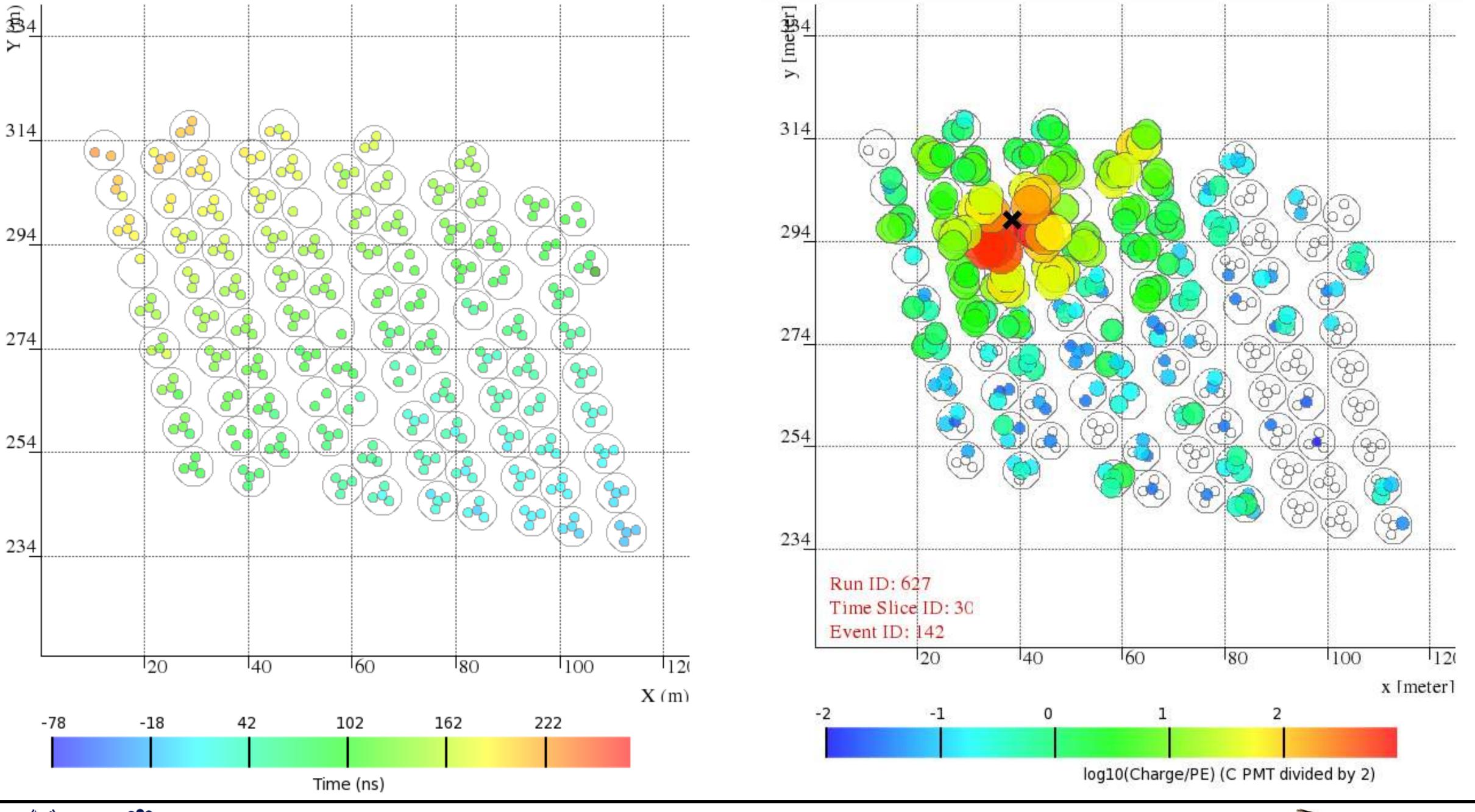






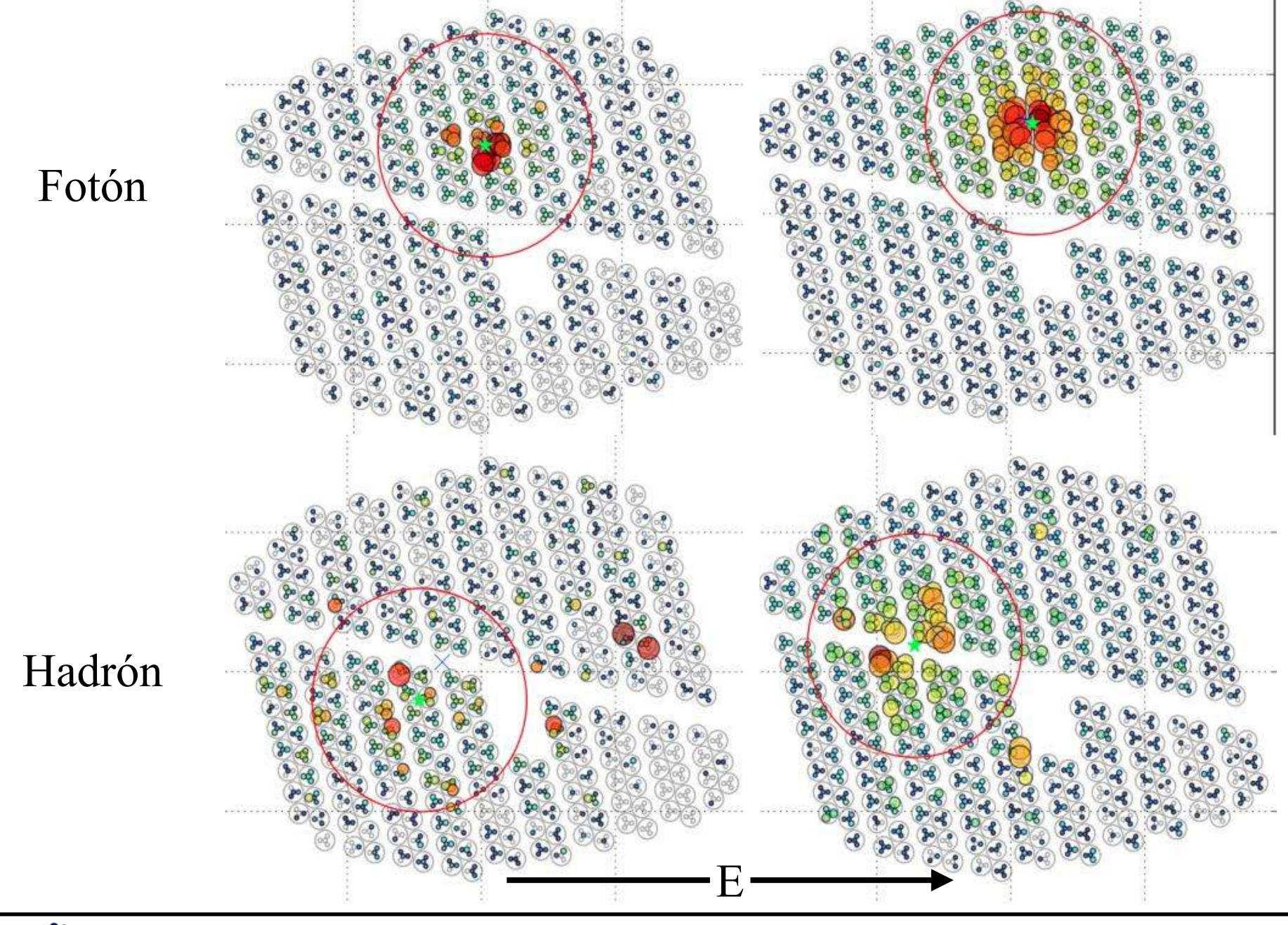
2015-12-26 00:00:00 [UTC]







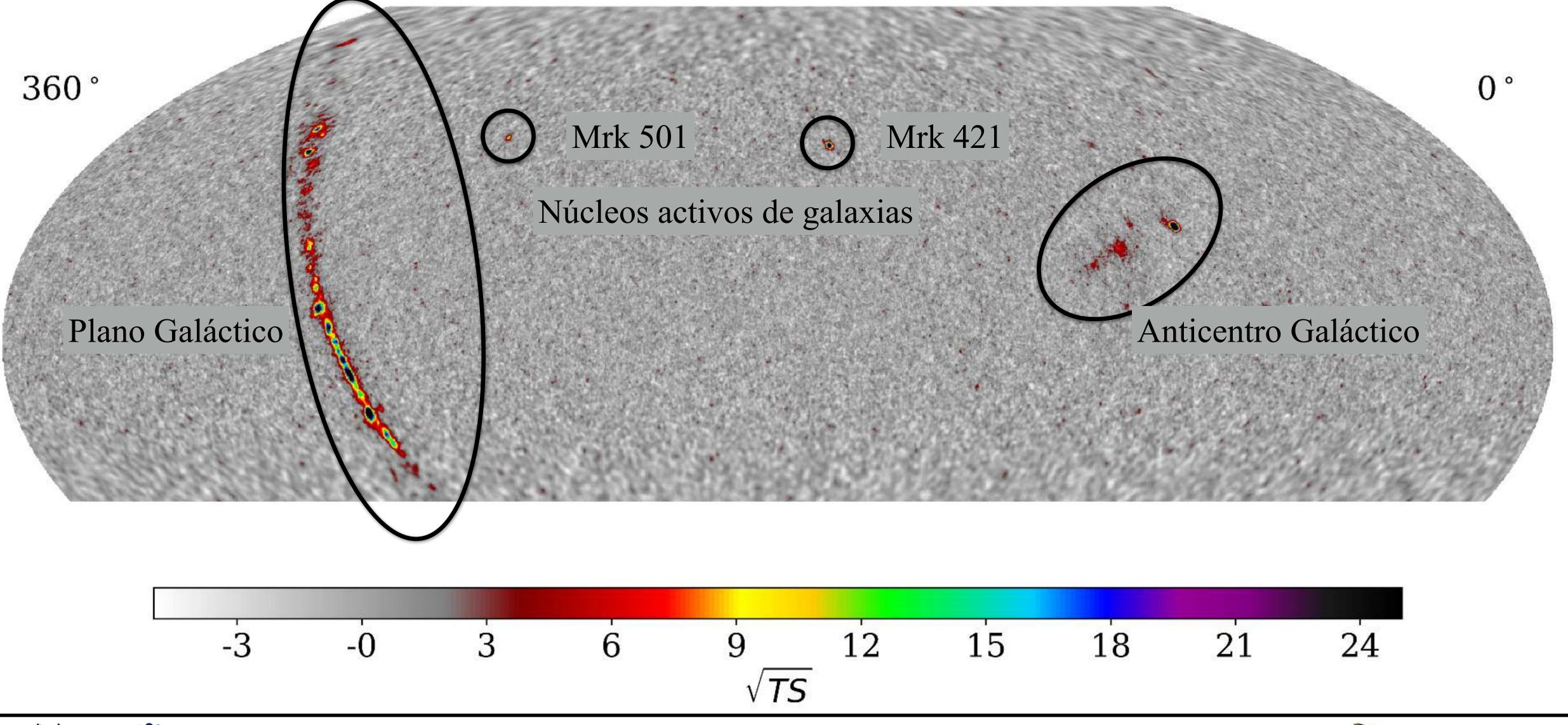








All-sky view; 0.0°; 1523 days

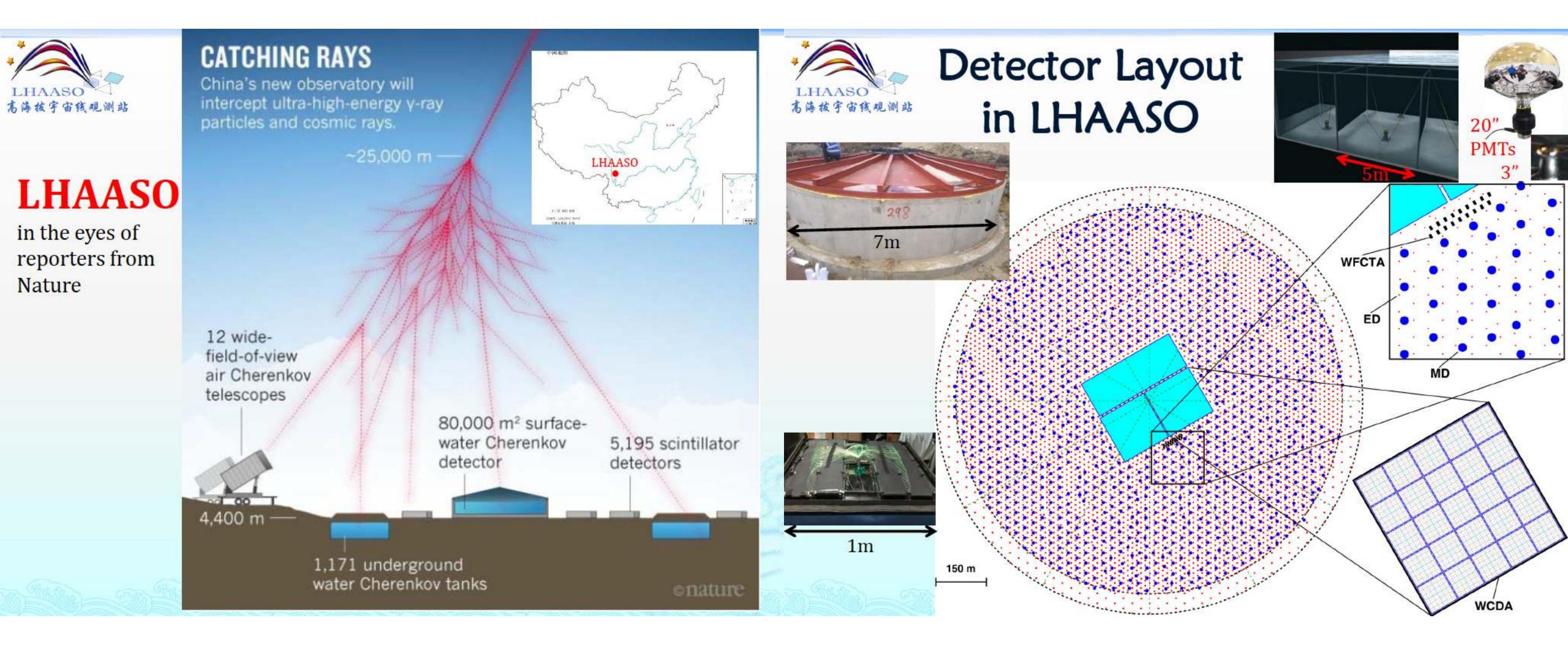








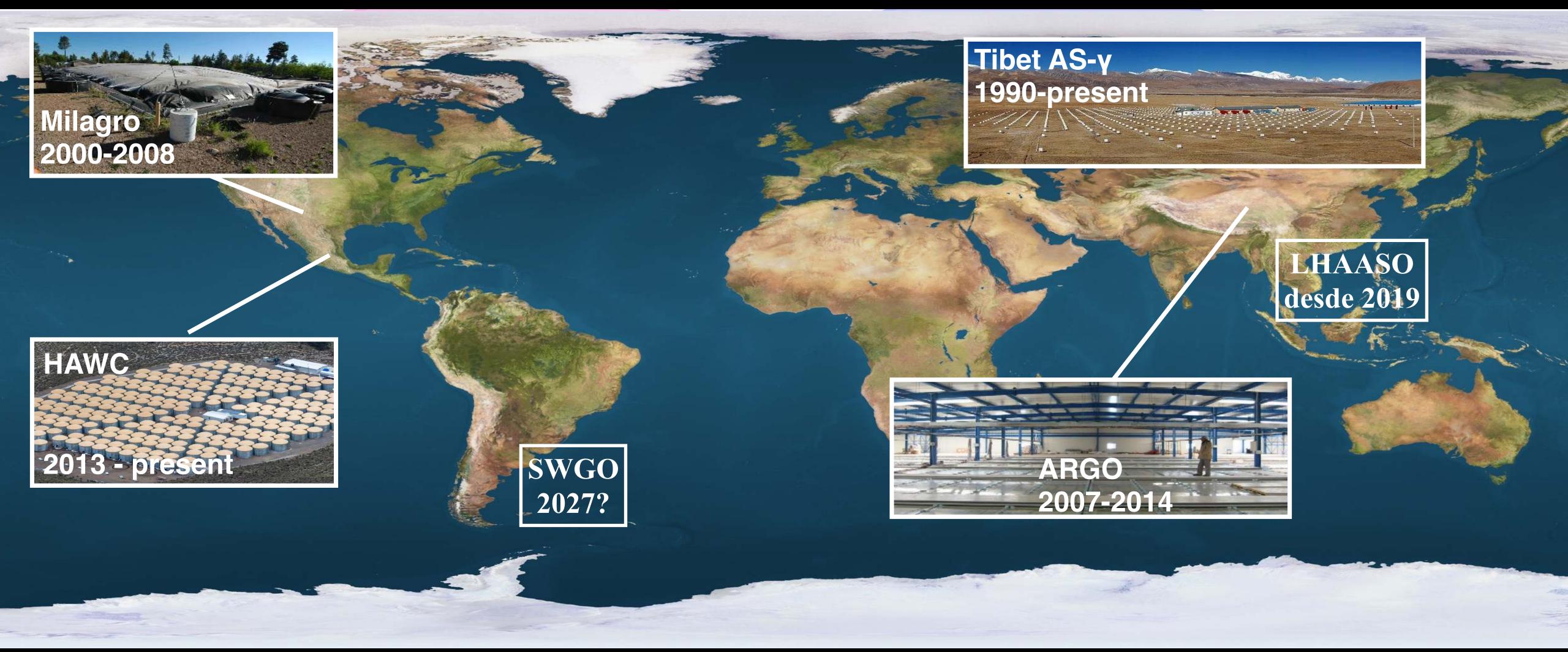
LHAASO







Observatorios de rayos y a gran altura







Fin de la parte 2!





Astrofísica de rayos gamma

- 1. Rayos cósmicos.
- 2. Rayos gamma: producción, bandas astrofísicas y observatorios.
- 3. Fuentes de rayos gamma en la Galaxia.
- 4. Fuentes de rayos gamma más allá de la Galaxia.

