パルサー星雲の 非熱的MeVガンマ線放射

Shuta J. Tanaka Konan University



28, Feb., 2017, 第一回MeVガンマ線天文学研究会@京都大学

Introduction

PSRs & PWNe

Pulsar Wind Nebulae (PWNe) are powered by pulsars (PSRs)

 $L_{\rm spin} \equiv I\Omega\dot{\Omega}, \ I \approx 10^{45} {\rm g \ cm}^2$





- Pulsed emission ~ a few % of L_{spin} .
- => Most of L_{spin} release as pulsar winds.
- ~ 70 of 2500 pulsars have observable PWNe.
- Some low L_{spin} pulsars also have PWNe bow shock nebulae

Pulsar wind brakes pulsar spin!

PWN & CR

- Confined by progenitor supernova remnant (SNR)
- Broadband emission from radio to TeV
- More efficient γ-ray emitter than SNR
- Leptonic cosmic-rays (CRs) rather than hadronic ones





PWN as a CR Accelerator

PWN Structure



SNR G21.5-0.9

PWN G21.5-0.9



Acceleration Sites

- PSRのパルス放射 + PWNの定常放射
- エネルギー源は同じ、PWNの方が明るい
- PSR magnetosphere = 電場加速
- PWN = 衝擊波加速 and/or 乱流加速 SJT&Asano in prep.









MHDを大きく破らない限り、accelerated particleの最大エネルギー はパルサー周辺のどの領域で考えても同じ

$$\gamma_{\rm max, \ cap} \approx 1.3 \times 10^{10} \left(\frac{P}{0.1 \ {\rm sec}}\right)^{-2} \left(\frac{B_{\rm NS}}{10^{13} \ {\rm G}}\right)$$

σ-problem

MHDを大きく破らない限り、accelerated particleの最大エネルギー はパルサー周辺のどの領域で考えても同じ

$$B(r) = B_{\rm NS} \left(\frac{R_{\rm NS}}{R_{\rm LC}}\right)^3 \left(\frac{R_{\rm LC}}{r}\right) = 142 \ \mu {\rm G} \left(\frac{B_{\rm NS}}{10^{13} \ {\rm G}}\right) \left(\frac{P}{0.1 \ {\rm s}}\right)^{-2} \left(\frac{r}{0.1 \ {\rm pc}}\right)^{-1}$$

 $B(r_{TS}) = 485 \ \mu G \text{ for Crab}!!$



B_{Crab} ~ 85 μG from broadband spectrum σ ~ (B_{Crab} / B(r_{TS}))² ~ 0.031

磁場のエネルギーを粒子に渡しているはず!! 粒子の平均エネルギーは上がるが粒子加速にはマイナス効果!!

Time-scales

• Acceleration time

$$\begin{aligned} t_{\rm acc} &\approx \frac{D}{V_{\rm shock}^2} = \frac{\eta}{3} r_{\rm g} v V_{\rm shock}^{-2} \\ &\approx 0.60 \ {\rm yrs} \left(\frac{\eta}{1}\right) \left(\frac{\gamma}{10^{10}}\right) \left(\frac{B}{10 \ \mu {\rm G}}\right)^{-1} \left(\frac{c}{V_{\rm shock}}\right)^2 \end{aligned}$$

• synchrotron cooling time

$$t_{\rm syn} \approx \frac{\gamma m_{\rm e} c^2}{p_{\rm syn}} = \frac{6\pi m_{\rm e} c^2}{\sigma_{\rm T} \gamma B}$$
$$\approx 25 \text{ yrs} \left(\frac{\gamma}{10^{10}}\right)^{-1} \left(\frac{B}{10 \ \mu \rm G}\right)^{-2}$$

• Age of system

$$\mathrm{kyr} \lesssim t_\mathrm{age} \lesssim \mathrm{a~few} \times 10~\mathrm{kyr}$$





Maximum Energies

• Hillas condition

$$\gamma_{\rm max, \ cap} \approx 1.3 \times 10^{10} \left(\frac{P}{0.1 \ {\rm sec}}\right)^{-2} \left(\frac{B_{\rm NS}}{10^{13} \ {\rm G}}\right)$$

• Size limited

$$\gamma_{\text{max, size}} \approx 1.8 \times 10^9 \left(\frac{B}{10 \ \mu\text{G}}\right) \left(\frac{r_{\text{TS}}}{0.1 \ \text{pc}}\right)$$

• Cooling limited ($t_{acc} = t_{syn}$) $\gamma_{max, cool} \approx 6.4 \times 10^{10} \left(\frac{\eta}{1}\right)^{-1/2} \left(\frac{B}{10 \ \mu G}\right)^{-1/2} \left(\frac{V_{shock}}{c}\right)^{-1/2}$

Age limited (
$$t_{acc} = t_{age}$$
)
 $\gamma_{max, age} \approx 1.7 \times 10^{13} \left(\frac{\eta}{1}\right)^{-1} \left(\frac{B}{10 \ \mu G}\right) \left(\frac{V_{shock}}{c}\right)^2 \left(\frac{t_{age}}{1 \ kyr}\right)$



Maximum Synchrotron Frequency

- Hillas condition $\epsilon_{\rm cap} \approx 8.4 \text{MeV} \left(\frac{B_{\rm NS}}{10^{13} \text{ G}}\right)^2 \left(\frac{P}{0.1 \text{ sec}}\right)^{-4} \left(\frac{B}{10 \ \mu\text{G}}\right)^2$
- Size limited

$$\epsilon_{\rm size} \approx 161 \ {\rm keV} \left(\frac{B}{10 \ \mu {\rm G}}\right)^3 \left(\frac{r_{\rm TS}}{0.1 \ {\rm pc}}\right)^2$$

• Cooling limited $(t_{acc} = t_{syn})$

$$\epsilon_{\rm cool} \approx 203 \,\,{
m MeV} \left(\frac{\eta}{1}\right)^{-1} \left(\frac{v_{\rm shock}}{c}\right)^2$$

The limit written in the physical constants $\sim \alpha_f^{-1}m_ec^2$

• Age limited $(t_{acc} = t_{age})$

$$\epsilon_{\text{age}} \approx 14 \text{ TeV} \left(\frac{\eta}{1}\right)^{-2} \left(\frac{B}{10 \ \mu\text{G}}\right)^3 \left(\frac{v_{\text{shock}}}{c}\right)^4 \left(\frac{t_{\text{age}}}{\text{kyr}}\right)^{1} \underset{\text{because } v_{\text{shock}} \sim c}{\overset{12}{\text{tech}}}$$

Maximum Synchrotron Frequency

 $\epsilon_{\rm cool} \approx 203 \,\,{\rm MeV} \left(\frac{\eta}{1}\right)^{-1} \left(\frac{v_{\rm shock}}{c}\right)^2$

ST&Takahara10, 11, $13\downarrow$ $r_{TS}=0.1pc$

Name	B _{PWN}	B _{MHD}	σ_{PWN}	e size	E _{cap}
Crab	85 µG	485 µG	0.031	99 MeV	18.7 GeV
G21.5-0.9	64 µG	133 µG	0.233	42 MeV	839 MeV
G54.1+0.3	10 µG	76 µG	0.018	0.161 MeV	2.32 MeV
Kes 75	20 µG	65 µG	0.095	1.29 MeV	1.43 MeV
G0.9+0.1	15 µG	150 µG	0.010	0.542 MeV	73 MeV
3C58	17 µG	119 µG	0.021	0.791 MeV	47 MeV
MSH15-52	17 µG	96 µG	0.031	0.791 MeV	7.2 MeV
Vela X	5 µG	60 µG	0.0069	0.020 MeV	1.2 MeV

One-zone Model of PWNe



Obs. of Max. Energy

今回注目するところ。Crabの場合は SSCなので少し振る舞いが違うが、 基本的にはcut-offは見えていない。 TeV blazar で見えているのはmax. energyのcut-offではなくて、γγ-abs. でのcut-off。



15

Past studies SJ&Takahara11, 13



Other studies



Summary

- PWNは潜在的にはPeV acceleratorで、パルサー磁気圏に おける磁力線の開き方で決まっている(old PSRも同じ)。
- パルサー風の磁場はほとんど粒子のエネルギーに変換されている(σ-problem)ため、粒子の最高エネルギーやそのシンクロトロン放射のエネルギーは小さくなる。
- Crabはsize limited, cooling limitedのエネルギーが同程度になる特殊な天体、maximum synchrotron frequencyが磁場を測るツールとして使えない。
- 他の天体ではMeV付近のsynchrotronの観測がこれまでと 独立に磁場を観測する手段になり得て、o-problemにも新し い示唆を与えることが可能。
- G21.5-0.9, 3C58くらいが狙い目だが、時間分解は必須。¹⁸