# **Pulsarlar (Atarcalar)**

 Pulsarlar: Atım şeklinde enerjik ışınım yayınlar; hızlı dönerler; manyetik alanları vardır; nötron yıldızıdırlar; dipol manyetosferleri vardır

#### Giriş

#### • <u>**Pulsarlar**</u> – Nötron yıldızları (NS)

Hızlı dönme hareketlerinin yavaşlaması sonucu kaybettikleri (dönme) enerjiyi yayınlarlar. (P  $\leq$  1 s , dP/dt > 0)

- <u>NS</u>– dejenere gaz basıncına sahiptir (Fermi dışarlama ilkesi gereğince)
- Pulsasyon yapan X-ışın çiftleri de vardır</u>- Bunlarda NS, bileşen yıldızından üzerine madde aktarımı yapar.
   (P ~ 10 s, dP/dt < 0)</li>

#### **Pulsar / Atarca'lar**

- Puls şeklindeki radyo ışınımları ile tanımlanmıştır
- Bir çok puls'ın ortalaması şöyledir:



# **Puls profilleri**

- Ortalama puls profilleri çok üniformdur
- Puls'lar kendi arasında şekil, şiddet ve evresine göre farklılık gösterebilir.



*Atım'lar, puls'un zarfı boyunca değişim gösteren polarizasyona sahiptir.* 

# Dönme periyodunun kararlılığı

- **Dönme periyodu oldukça kararlıdır**: Puls kararlılığı mekanik bir saattin 1/10<sup>12</sup> duyarlığa sahiptir.
  - bu derecedeki yüksek duyarlık kendi puls'ları arasındaki değişimi ölçme imkanını sunar.
- Beyaz cüce (WD) pulsasyonu mümkün mü?
- **NS'nın dönme dönemleri?** Örneğin Crab pulsarının periyodu P~1/30 s

## Nötron yıldızının dönmesi

#### Yapısal kararlılığını koruyabilmesi için:

Kütle çekim kuvveti > santirifuj kuvveti olmalıdır.



bu şart sağlanmazsa yıldız dağılır.

#### buradan:



 $G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ m}^3 \text{kg}^{-1} \text{s}^{-2}; P_{\text{Crab}} = 33 \times 10^{-3} \text{ s}$ 

Crab pulsarına ait bu sayısal değerleri  
yazarsak: 
$$3\pi$$
  
 $\rho > \frac{3\pi}{6.67 \times 10^{-11} \times 1100 \times 10^{-6}}$  kg m<sup>-3</sup>  
ve  $\rho > 1.3 \ge 10^{14}$  kg m<sup>-3</sup>

Bu değer 10<sup>9</sup> km/m<sup>3</sup>'lük yoğunluğa sahip WD'ler için çok yüksektir.

## Puls'ların enerji kaynağı

• Pulsarlar yavaşlarlar => dönme enerjisi kaybı gözlenen ışınımı karşılayabilir mi?

• Dönme enerjisi:  $E = \frac{1}{2}I\omega^2 = \frac{I}{2}\left(\frac{4\pi^2}{P^2}\right) = \frac{2I\pi^2}{P^2}$ 

$$\frac{dE}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \frac{2I\pi^2}{P^2} \right) = -\frac{4I\pi^2}{P^3} \frac{dP}{dt}$$

# Crab pulsarının enerjisi

#### Crab pulsarı

- M ~ 1  $M_{\odot}$
- P = 0.033 saniye

$$-R = 10^4 m$$

$$I = \frac{2}{5}MR^2 = \frac{2}{5} \times 2 \times 10^{30} \times 10^8 \text{ kg m}^2$$

 $= 0.8 \text{ x } 10^{38} \text{ kg } \text{m}^2$ 

ve 
$$\frac{dE}{dt} = \frac{-4 \times 0.8 \times 10^{38}}{(0.033)^2} \times 10 \left(\frac{1}{P} \frac{dP}{dt}\right) watts$$
  
 $= -3 \times 10^{42} \left(\frac{1}{P} \frac{dP}{dt}\right) watts$   
gözlemlerden:  $\frac{1}{P} \frac{dP}{dt} \sim 10^{-11} s^{-1}$   
böylece pulsarın  
enerji kaybı:  $-\frac{dE}{dt} \approx 3 \times 10^{31} watts$ 

Bu değer, 2 - 20 keV bandında gözlenen enerji kayıp oranından daha büyüktür. Crab'ın gözlenen luminozitesi:

~  $1.5 \times 10^{30}$  watts.

Dolayısıyla pulsarın yavaşlama enerjisi nebulanın gözlenen ışınımını karşılayabilir.

Manyetik dipol enerji kaybı için karakteristik yaş:

 $\tau = P/(2(dP/dt))$ = 3.3.10<sup>-3</sup>/2 x 4.10<sup>-14</sup> s ~ 1300 years

Crab nebulası 1054'de patlamıştır dolayısıyla tahmin uyumludur.

### Nötron Yıldızları

#### • <u>Genel parametreler</u>:

- $R \sim 10 \text{ km} (10^4 \text{ m})$
- $\rho_{icyapi} \sim 10^{18} \text{ kg m}^{-3} = 10^{15} \text{ g/cm}^3$
- M ~ 1.4 3.2  ${\rm M}_{\odot}$
- yüzey gravitesi, g = GM/R<sup>2</sup> ~  $10^{12}$  m/s<sup>2</sup>

• Şimdi NS için manyetik alanı (**B**) bulmaya çalışacağız.

### Manyetik indüksiyon

Manyetik akı,



Yüzey  
alanındaki  
değişim  
oranı
$$B_{ns}$$
  
 $B_{Sun}$  $= \left(\frac{7 \times 10^8}{10^4}\right)^2 \cong 5 \times 10^9$ 

- Güneş bir çok farklı ölçekte ve şiddette manyetik alana sahiptir. Ancak dipol alanı çevrimden çevrime değişir ve  $\approx 0.01$  Tesla'dır.
- Böylece NS için manyetik alan şiddeti :

 $B_{ns} \sim 5 \ge 10^7$  Tesla =  $5 \ge 10^{11}$  Gauss

• Eğer dönmeden ileri gelen enerji kaybı manyetik dipol ışınımı ile sağlanıyorsa :

B ~ 
$$3.3 \times 10^{15} (P \dot{P})^{\frac{1}{2}}$$
 Tesla

veya çoğu pulsar için  $\sim 10^6$  -  $10^9$  Tesla

## NS'nın iç yapısı



#### NS içyapısına ait bölgeler

#### Ana bileşenler:

(1) kristalize katı kabuk
(2) nötrondan oluşmuş sıvı iç yapı
- ρ = 2.10<sup>17</sup> kg/m<sup>3</sup> deki sınır bölge – nükleer maddenin yoğunluğu

#### Dış kabuk:

- Beyaz cüclerin maddesine benzeyen bu kısım katıdır
- relativistik dejenere elektron gazı içerisine gömülü halde bulunan Fe çekirdekleri Coloumb latis yapı oluşturur
- Latis yapı, ağır çekirdekler için minimum enerjiyi temsil.

#### İç kabuk :

- Nötronca zengin latis çekirdekler, dejenere serbest nötronlar ve dejenere elektron gazı.

- For  $\rho > 4.3.10^{14} \text{ kg/m}^3 - \text{nötron "sızdırma" noktası, ağır çekirdekler kararsızdır ve nötron yayarlar (sızdırırlar).$ 

- nötron akışkan basıncı  $\rho$  ile birlikte artar

### LMXB sistemleri, NS'nın yapısına dair gözlemsel deliller sunar



#### Gravitasyonel olarak kırmızıya kaymış NS'a ait tayf çizgileri

- XMM-Newton gözlemleri, kırmızıya kaymış tayf çizgileri belirledi.
- Cottam et al. (2002, Nature, 420, 51): Bunlar EXO 0748-676'dan kaynaklı 28 adet X-ışın parlaması idi.



• Not:  $z = (\lambda - \lambda_o)/\lambda_o$  ve  $\lambda/\lambda o = (1 - 2GM/c^2r)^{-1/2}$ 

20

# X-ışın soğurma çizgileri

Sakin evre Sakin evre

düşük T yüksek T parlamaları parlamaları Fe XXV & O VIII Fe XXVI (T > 1.2 keV)(T < 1.2 keV)Kırmızıya kaymış, yüksek derecede iyonize olmuş gaz z = 0.35'e neden olan NS'nın gravite alanı:  $M = 1.4 - 1.8 M_{\odot}$ R = 9 - 12 km21



### **Pulsar Manyetosferleri**

#### Parçacıklara uygulanan kuvvetler:

#### Parçacık şu 2 kuvvetle idare edilir

- gravite (g)
- elektromanyetizma



#### **Gravite**

#### $F_{g_{ns}} = m_e g_{ns} = 9 \times 10^{-31} \times 10^{12} \cong 10^{-18}$ Newton

$$\frac{\text{Manyetik kuvvet}}{F_B = evB = 1.6 \times 10^{-19}} \frac{2\pi (10^4 m)}{33 \times 10^{-3} s} (10^8 T)$$
$$\cong 3 \times 10^{-5} \text{ Newton}$$

Bu değer kütle çekim kuvvetinden 10<sup>13</sup> kat daha büyüktür, dolayısıyla parçacık dağılımında etkin olan kuvvettir.

# Nötron yıldızı manyetosferi

Vakum ortamında dönen bir NS için:

*NS'nın yüzeyindeki elektrik*  
*alan:*  

$$E \cong Bv \cong 10^8 \times 2 \times 10^6 Vm^{-1}$$
  
 $= 2 \times 10^{14} Vm^{-1}$ 

NS'nın yarıçapındaki potansiyel fark:

 $\Phi = ER \cong 10^{18}V$ 

## **Elektron/proton ivmelenmesi**



## Gerçekte ise

- Yüklü parçacıklarının NS etrafındaki dağılımı, elektrik alanı nötralize eder.
- => yaygın manyetosfer oluşur
- Dağılmış yüklerden kaynaklı statik alan, zorlanmış elektrik alanı iptal eder; yani:

$$\mathbf{E} + 1/\mathbf{c} \ (\mathbf{\Omega} \mathbf{x} \mathbf{r}) \mathbf{x} \mathbf{B} = \mathbf{0}$$

burada E ve B elektrik ve manyetik alanlar;  $\Omega$  ise NS'nın açısal hızıdır.

#### Manyetosfer yük dağılımı

- Dönme ve manyetik kutup eksenleri çakışıktır
- Zorlanmış elektrik alan yükleri yüzeyden uzaklaştırdığı için, yüzeyde yük ve akım bulunmaz Manyetosfer
- Işık silindiri: co-rotating parçacıkların dönme hızının ışık hızına eşit olduğu radyal uzaklıktır.
- Açık alan çizgileri ışık silindirini geçip gittiğinden, parçacıklar bu çizgiler boyunca dışarıya akar
- kritik alan çizgilerinin tabanları ISM ile aynı elektrik potansiyele sahiptir.
- kritik alan çizgileri NS manyetosferinden gelen +v<sub>e</sub> ve -v<sub>e</sub> akımlarını böler.



## **Pulsar modelleri**

Burada manyetik ve dönme eksenleri çakışıktır:



NS ile birlikte dönen plazma, ışık silindirinin içerisinde kapalı olan, manyetik alan boyunca uzanır

Işık silindirinin sınırında şu sağlanmalıdır*:* 

 $\frac{2\pi r_c}{c} = c$ 

### Daha gerçekçi bir model...

- Puls oluşması için manyetik ve dönme ekenleri çakışık olmamalıdır.
- Plazma dağılımı ve manyetik alan NS'da oldukça karışıktır.
- r < r<sub>c</sub> olan yerde, yükleri ayrışmış co-rotating manyetosfer vardır.
- Parçacıklar, ışık silindirinin sınırına kadar kapalı olan alan çizgileri boyunca hareket ederler.
- açık alan çizgilerindeki parçacıklar manyetosferden dışarıya doğru akarlar.
- radyo ışınımı açık kutup başlığı bölgeleri ile çakışıktır.





#### **Dipol manyetik alan**

Ortamda plazma bulunmasa bile, manyetik ve dönme eksenleri çakışmıyorsa, dönen NS ışınım yapar ve enerji kaybeder.



Bu değişken yapıda elektrik dipol'ün manyetik dipol benzeridir:

$$\frac{dE}{dt} \propto -\omega^4 R^6 B^2 \sin^2 \alpha$$

## Pulsar yapısına genel bakış

- Pulsar manyetik ve dönme eksenleri çakışmayan dönen bir magnet olarak düşünülebilir.
- 2. Manyetosferdeki elektromanyetik kuvvetler gravitasyondan daha baskındır.
- 3. Işık silindirinin ötesine geçen alan çizgileri açılmıştır.
- 4. Açık çizgilerinden kaçan parçacıklar, güçlü alan tarafından ivmelendirilirler.

#### Pulsar'larda ışınım mekanizmaları



## Uyumsuz ışınıma örnek

Termal dengede ışınım yapan bir parçacık alalım. Karacisim ışınımı yapacak olan bu parçacığın ışınım yaptığı max.
dalgaboyu vardır: Bunu radyoda
ν~10<sup>8</sup> Hz or 100MHz; λ~3m alalım.

Pulsar ışınımı ısısal mı?

T'yi bulmak için Rayleigh-Jeans yaklaşımını kullanalım:

$$I(v) = \frac{2kTv^2}{c^2} \quad \text{Watts m}^2\text{Hz}^{-1}\text{ster}^{-1} (1)$$

Crab'ın dünyada gözlenen akısı, F~10<sup>-25</sup> Watts m<sup>2</sup> Hz<sup>-1</sup>ster<sup>-1</sup> Kaynağın yarıçapı R~10km ve uzaklığı D~1 kpc:

$$I(\upsilon) = \frac{F}{\Omega} = F\left(\frac{D^2}{R^2}\right) = \frac{10^{-25} (3 \times 10^{19})^2}{(10^4)^2}$$

buradan

#### $I_v = 10^6$ Watts m<sup>2</sup>Hz<sup>-1</sup>ster<sup>-1</sup>

#### Eşitlik (1) den:

$$T = \frac{I(\nu)c^2}{2k\nu^2} K = \frac{10^6 (3 \times 10^8)^2}{2 \times 1.4 \times 10^{-23} (10^8)^2} K$$

 $=3 \times 10^{29} K$ 

Bu sıcaklık bir karacisim olamayacak kadar yüksektir!

# Uyumsuz X-ışın ışınımı

- Crab gibi bazı pulsarlar, IR, optik, X-ışın ve γ-ışınlarında puls verirler.
- - bunlar uyumlu mudur?
- Muhtemelen değil– X-ışınlarının parlaklık sıcaklığı ~10<sup>11</sup> K'dir, buna karşılık gelen elektron enerjisi 10MeV, yani uyumsuz ışınımla çakışıktır.

radyo	IR, optik, X-ışın, γ- ışın
uyumlu	uyumsuz

## Uyumlu ışınım modelleri

yüksek- $\underline{B}$ yüksek enerjili parçacık demektir



## Pulsarlarda ışınım süreçleri

- Manyetik alandaki en önemli süreçler:
  - cyclotron / sayklotron
  - synchrotron / sinkrotron | 1ş11

Pulsarın optik & X-ışın ışınımı

• Eğrisel ışınım =>

radyo ışınımı



Yüksek manyetik alan; elektronlar alan çizgilerini takip eder; açılma açısı ~ 0°

# Eğrisel ışınım

Bu sinkrotrona benzeyen bir ışınımdır.
 Eğer v<sub>e</sub>-~ c ve ρ = eğrilik yarıçapı ise, ışınım dairesel yörüngede dolanan e-nunkine benzerdir:

$$\upsilon_L = \frac{c}{2\pi\rho\gamma}$$

*burada v<sub>L</sub> gyro frekansıdır* 

Işınıma ait etkin frekans şöyle tanımlanır:

### Sinkrotron ve eğrisel ışınım



• Eğrisel ışınımın (c.r.) tayfı sinkrotron ışınımınınkine benzerdir.



- Elektronlar için: eğrisel ışınımın şiddeti << sayklotron veya sinkrotron</li>
- Radyo ışınımı bu mekanizmayla oluşuyorsa uyumlu olmak zorundadır.

## Pulsar ışınımının hüzmelenmesi

- Hüzmelenme; ışınımın yüksek derecede yöne bağlı olmasıdır
- Şunları dikkate alın;
  - radyo uyumlu, X-ışın ve optik uyumsuz ışınım
  - ışınım kaynağının yeri frekansa bağlıdır
  - ışınım manyetik alan çizgileri boyunca yönelmiştir
  - ışınım konisi Yer'e yönelmişse puls'lar görülebilir
- <u>Model</u>:
  - radyo ışınımı manyetik kutuplardan gelir
  - X- ve optik ışınım, ışık silindirinden gelir

#### Pulsarlarda ışınım yapan bölgelerin gözlemsel özellikleri

- Radyo pulsları manyetik kutuplardan dışarı kaçan yüklü parçacıklardan gelir:
  - Radyo huzmesi genişliği
  - Polarize radyo ışınımı
  - Şiddetteki değişim
- Optik ve X-ışınımı, ışık silindiri içerisinde oluşur
  - Yüksek enerjilerde ışınım sadece kısa dönemli genç pulsarlarda görülür
  - Bilinen 500'den fazla pulsardan sdece 8 adedi SN artıkları ile ilişkilidir
- Işık silindiri içerisindeki optik ve X-ışınımı :
  - Puls'un kararlılığı ışınımın değişmeyen sabit bir konumdan geldiğini gösterir
  - Yüksek derecede yöne bağlı olması bu ışınımın alan çizgilerinin birbirinden ayrılmadığı bölgelerde meydana geldiğinin göstergesidir
  - Silindir civarındaki bölgelerde düşük parçacık yoğunluğu vardır öyle ki bu parçacıklar aralarında çarpışmak suretiyle yüksek enerjilere ivmelenirler



#### Işık silindiri

• Işınım kaynakları ışık silindirine yakın yerdedir



• burada dönme ve manyetik eksenler ortagonaldir.

• <u>Relativistik hüzmelenme</u> ışık silindiri civarında v~c hızına sahip parçacıklardan kaynaklanabilir.

- ışınım hüzme haline şöyle dönüşür

$$= \gamma^{-1}, \qquad \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}$$
 (Lorentz faktör)

 Zaman daralması etkisi (2γ<sup>2</sup>) nedeniyle hüzme gözlemciyi şu süre kadar tarar:

$$\tau \cong \left(\frac{P}{2\pi}\right) \frac{1}{2\gamma^2 \gamma} = \frac{P}{4\pi\gamma^3}$$

gözlenen puls genişliğini açıklayabilmek için  $\gamma \sim 2-3$  olmalıdır.

#### özetlersek

- Radyo ışınımı
  - uyumludur
  - kutup başlıklarında eğrisel ışınım vardır

- X-ışınımı
  - uyumsuzdur
  - ışık silindirinde sinkrotron ışınımı vardır

### Pulsarların yaşı

 $P/2 \dot{P}$ oranı pulsarın karakteristik yaşını verir

Gerçekte yaşı bundan daha büyüktür

Gözlenebilen pulsarlar bu değer, ~ 5 x 10<sup>4</sup> yıldır.

## **Pulsar Populasyonu**

- Gözlenen populasyonu sürekli kılabilmek için, her 50 yılda 1 pulsar oluşmalıdır.
- Yani her 50-100 yılda 1 SN oluşmalıdır.
- Oysa SNR ile ilişkili sadece 8 pulsar gözlenmiştir (pulsar yaşam süresi 1-10 milyon yıl, SNR'nınki 10-100 bin yıldır...yani uyumludurlar)
- Ancak SN'ların tümü pulsar oluşturmaz (örn. SN 1987A) !!!

## **Puls profilleri**



### **Puls profilleri**

