### Аномальные пульсары

### И.Ф.Малов ПРАО АКЦ ФИАН

- 1. Аномальные рентгеновские (бульсары АХР)
- 2. Гамма-репитеры(SGR)
- 3. Транзиенты
- 4. Компактные рентгеновские источники в остатках сверхновых (ССО)
- 5. Слабо излучающие в рентгене одиночные нейтронные звёзды (XDINS)

## 1-2. AXP и SGR

- 1 Магнетары
- $B = 6,4 \ 10^{19} (P \ dP/dt)^{\frac{1}{2}}$
- $B \sim 10^{14} 10^{15} \Gamma c$
- 2. Аккреция
- 3. Прецессия
- 4. Белые карлики с большими магнитными полями В ~ 10<sup>8</sup> – 10<sup>9</sup> Гс
- 5. Странные звёзды
- 6. Дрейфовые волны

### Магнетары



 При светимостиL~ 10<sup>35</sup> эрг/секив~ 10<sup>15</sup> Гс магнитная энергия исчерпаетсяза 50 <sup>5</sup> лет. Подпитка остатка~ 10<sup>37</sup> эрг/сек—за 500 лет для SGR 1806-20.

• 2. 
$$\mathbf{\gamma} + \mathbf{B} \rightarrow \mathbf{e}^+ + \mathbf{e}^- + \mathbf{B}$$

•  $\mathbf{\gamma} + \mathbf{B} \rightarrow \mathbf{\gamma}_1 + \mathbf{\gamma}_2 + \mathbf{B}$ 

### • 3. $d\Omega/dt = K\Omega^n$

- Для магнито-дипольного торможения
- n = 3. По данным дляSGR 1900+14
- n = 0,19.
- Магнито-дипольная модель неверна и определённые по формуле
- $B = 6,4 \ 10^{19} (P \ dP/dt)^{\frac{1}{2}}$
- *магнитные поля* ошибочны <sup>NS-2008</sup>

# Дрейфовые волны



Геометрия дрейфовой модели.К -

конуса излучения, А – направление

наблюдателя.  $\delta = \text{Constant}, \theta = \text{Constant}, \alpha \mu \beta - \phi$ ункции времени.  Осциллирующе е поведение α со временем



• Вычисленные значения параметров АХР иSGR

- •
- Nº
- п/п Источник *P*, мс *dP⊲dt*, 10−15 lg*B* lg(*dE⊲dt*) lg*Bs*
- АХР (Гс) (эрг/с) (Гс)
  1 4U 0142+61 19.81 2⊳23 5.70 37.06
  11.60
  2 1E 1048
- -5937 87.22 2⊳58 4.28 37.18
  12.10
- 3 RXS 1709
- -4009 11.84 10 6.25 38.38 11.46
- 4 1E 1841-045 22.41 40 5.72 38.14 11.77
- 5 1E 2259+586 10.75 0⊳372
  6.13 37.07
  11.22
- 6 XTE J1810
- -197 13.78 14NS 2008 5.82 38.33 11.24

8

- Средиквазипериодических осцилляций в SGR 1806-20 с частотами 18, 26, 30, 92, 150, 625 Гцив SGR1900+14 на 28, 53, 84 и 155 Гц есть частоты, соответствующие вычисленным периодам вращения. Возможно, что не все найденные частоты связаны с колебаниями нейтронной звезды, некоторые равны частотам вращения
- Линии в рентгеновских спектрах, если их интерпретировать как электронные циклотронные линии (что наиболее вероятно), соответствуют магнитным полям в области их образования порядка10<sup>11</sup> – 10<sup>2</sup> Гс.

Пульсары с очень длинными периодами Pulsar  $P_{\alpha}(s) P(s) B s \beta \approx \Theta(deg)$  $W_{10}/P$ (10<sup>12</sup>  $\delta$  (deg) **G**) PSR J2144 85 0.85 0.2 7 1.5 0.1 -3933 PSR J1847 6.7 1.12 16 3 5 03 -0130 PSR J1814 4.0 0.5 6.9 5 2 02 -1744NS - 2008

10

### Транзиенты

- 1) Квазирегулярные изменения интенсивности импульсов.
- 2) Редкие (индивидуальные) диспергирующие импульсы

## Модели

- 1. Прецессия пульсаров с длительными периодами нуллингов
- 2. Жанг и др. (2006) рассмотрели возможность нахождения пульсара вблизи «линии смерти» и его эпизодического появления выше этой линии.
- Те же авторы (Дикс и др.2005, Жанг и др. 2006) использовали другую возможность для описанияRRAT. Они выдвинули идею так называемого «обратного» (inward) излучения, т.е. излучения, направленного в обратном направлении по отношению к «прямому» излучению пульсара.
- Ли (2006) выдвинул модель реликтового диска, сохранившегося после взрыва сверхновой или сформировавшегося из захваченной межзвёздной среды
- 5. Дрейфовая модель.

NS - 2008



Time variation of the radio emission of PSR B1931+24. a) A typical sequence of observations covering a 20month interval is indicated by the black lines. b) The appearance of the pulsar is quasiperiodic nature. c) Histograms of the durations of the on (solid) and off (hatched) phases

•

### PSR 1832+0029

- 'on'state >300 days
- 'off'state ~700 days
- Quasi-periodicity Increase in slowdown rate during 'on'state similar to B1931+24



 Геометрия конуса излучения в модели полярной шапки

- $\sin \beta = C \sin (\zeta \beta)$
- $\cos \theta = \cos \theta \cos \beta + D \sin \beta \sin \zeta$  (1)
- $(\boldsymbol{\zeta} \boldsymbol{\beta}) = \boldsymbol{\theta} / n$
- $Sin \beta Sin \Phi$
- $tg \Psi =$  (2)
  - $Sin \zeta Cos \beta Cos \zeta Sin \beta Cos \phi$
- $\sum_{\text{NS} \sim 2008} \frac{\sin \beta}{\sin (\zeta \beta)}$ 16

### PSR B1931+24





- $0,83 y^3 + 4,41 y^2 + 16,63y + 2,42 = 0, (8)$
- которое имеет одно действительное решениеу = 0,151, что соответствует углу ζ = 98°, 7. При этом из уравнения (6) получаемβ = 88°,2, а из последнего уравнения системы (4) следует, что θ = 21°, 0. Анализ показывает, что ошибкаΔD < 10<sup>-3</sup> и основную погрешность вноситΔС При C = 5,4 ζ = 86°, 5 и
- β = 76°,1, для C = 5,6 ζ = 110°, 0
- β = 93°,7, т.е., при C = 5,5±0,1 получается решение для ортогонального ротатора.

## Пропеллер



# Дрейфовые волны



Геометрия дрейфовой модели.К -

конуса излучения, А – направление

наблюдателя.  $\delta$  = Constant,  $\theta$  = Constant,  $\alpha$ и  $\beta$  -  $\phi$ ункции времени.  Осциллирующе е поведение α со временем



# Simulated lightcurve of PSR J1819-1458



#### •Simulated lightcurve of PSR J1752+2359



NS - 2008

### • AXP и PSR J 1810-197 на 8,4 ГГц



NS - 2008

- Kramer et al. (2007) провели поляризационные измерения AXP J1810—197и показали, что максимальная производная его позиционного угла
- $C \le 1$ .  $\sin \beta$
- $\mathbf{E} \left( \frac{d\Psi}{d\Phi} \right)_{max} = -$
- $Sin(\zeta \beta)$
- Оценки дают β < 20<sup>o</sup>. В дрейфовой модели должно бытьС <<1 и β < 10<sup>o</sup>.
- Наличие интеримпульса тоже может быть свидетельством малости угла β.
- Следовательно, основное предположение дрейфовой модели для этого объекта хорошо выполняется. Он представляет собой почти соосный ротатор и для него характерна приводившаяся ранее картина модуляции наблюдаемого излучёния.

- 1) Транзиенты с квазипериодическим включением излучения – ортогональные ротаторы в стадии пропеллера (нужен поиск проявлений диска и измерение углов между осями).
- 2) Транзиенты с редкими импульсами соосные ротаторы с попаданием излучения в конус наблюдателя вследствие катаклизмов на нейтронной звезде
- 3) AXP и SGR соосные ротаторы с регулярной модуляцией излучения дрейфовыми волнами.

## Особенности ССО

- 1) близость источника к центру молодого остатка сверхновой, 2) отсутствие туманности, связанной с пульсарным ветром I(WN), 3) отсутствие оптического или инфракрасного компаньона, 4) постоянное непульсирующее рентгеновское излучение
- (L<sub>x</sub> ~ 10<sup>33</sup> эрг/сек) с похожим на тепловой спектром, характеризующимся высокими температурами (0,2-0,4 кэВ) и генерируемым повидимому в пределах очень малой излучающей площадки (порядка долей процента от полной соверхности нейтрожной звезды).

## Пульсар J1852+0040 в Kes 79

- **Р** = 0,105 сек
- $dP/dt < 2 \ 10^{-16} \ cek/cek$
- ↓
- $B_s = 6,4 \ 10^{19} \ (P \ dP/dt)^{1/2} < 3 \ 10^{11} \ \Gamma c$
- $dE/dt = I \Omega d\Omega/dt < 7 10^3 \text{ pc/cek}$
- L<sub>x</sub> = 3 10<sup>33</sup> эрг/сек
- •
- Энергия вращения + аккреция

- $r_{LC} = cP/2\pi = 5 \ 10^8 \ \text{Cm}$
- $B_{LC} < 2,38 \ 10^3 \ \Gamma c$
- $\lg L_x (\Im pr/ce\kappa) = (1,61 \pm 0,27) \lg B_{LC} (\Gamma c)$ + 24,94 ± 1,25
- $\lg L_x < 30,38 \rightarrow$  не синхротронное,
- а тепловое излучение за счёт остывания поверхности (и аккреции





 $\mathbf{1}$ 





### Радиосветимость

- $\lg L_r = (1,08 \pm 0,17) \lg B_{LC} + 24,55 \pm 0,72$
- $\mathbf{1}$  $lg L_r < 28,20$ •

• Принимая оценки радиопотока для PSR J1852+0040 на частоте 111 МГцS<sub>111</sub> < 170 мЯн и на 2000 МГцS<sub>2000</sub> < 12 мкЯн и представляя радиоспектр исследуемого пульсара степенной зависимостью:

• 
$$S_{\nu} \propto \nu^{\alpha}$$
,

- получим для спектрального индекса α знаяние
- У ряда радиопульсаров спектральный индекс близок к 3, в частности, у пульсара
- в Крабовидной • PSR B 0531+21 туманности NS - 2008
- **c** 2,8.



## Оптика

- Статистическое соотношение между оптической светимостью и В<sub>LC</sub> даёт верхнюю оценку на оптическую светимостьL<sub>орt</sub> < 10<sup>28</sup> эрг/сек.
- $lg.L_{opt} = (1.85 \pm 0.47) lg B_{LC} + (21.00 \pm 2.32)$
- Вычисленные значения светимостей в радио и оптическом диапазоне не противоречат предположению о синхротронной или циклотронной природе излучения пульсара PSR J1852+0040.

**COE** 1207.4+5209 (далее 1E 1207) в остатке сверхновойG296.5+10.0.

- **Р** = 424 мсек
- $dP/dt = (6,6 \pm 9,0) \ 10^{-17} \ cek/cek$
- ↓
- $B_s < 6,6 \ 10^{11} \ \Gamma c.$
- Линии на 0,7 и 1,4 кэВ и возможно вблизи 2,1 и 2,8 кэВ → В = 6 10<sup>10</sup> Гс.
- dE/dt < 1,3 10<sup>32</sup> эрг/сек → рентген связан с остыванием поверхности и аккрецией № - 2008 35

# Модель ССО

Часть поверхности нейтронной звезды, разогретая • внутренними источниками (посколькуэти пульсары ещё достаточно молоды), бомбардировкой движущихся к поверхности позитронов (или электронов) и возможно частично аккрецирующим веществом из диска, испускает тепловое рентгеновское излучение. Затем в магнитосфере развиваются обычные для радиопульсаров процессы генерации электроннопозитронной плазмы и генерируются плазменные колебания, усиливающиеся за счёт тех или иных неустойчивостей. Относительно малый размер магнитосферы, характерный для короткопериодических пульсаров, приводит к генерации радиоизлучения лишь на её периферии (на расстояниях, сравнимых с радиусом светового цилиндра за счёт синхротронного (циклотронного)

- Слабое магнитное поле на поверхности нейтронной звезды объясняет отсутствие туманности вокруг пульсара (PWN). Действительно, выброс частиц из пульсара
- dt e c

- •
- где k определённый коэффициент, пропорционален Marнитному полюВ<sub>s</sub>. <sup>37</sup>

 Динамика пульсарного ветра и его проявления в окружающей среде зависят от параметра, определяемого отношением плотности магнитной энергии к плотности энергии вытекающей плазмы



•  $4 \pi m_e^2 c^2 n \Gamma$ 

- где Г лоренц-фактор ветра, а п концентрация частиц в ветре. Для объектов с величиной В на порядок меньше, чем у «нормальных» радиопульсаров, этот параметр будет на два порядка меньше, и существование заметной туманности вокруг пульсара становится проблематичным.

 Слабое магнитное поле даёт возможность плазме окружающего диска аккрецировать на нейтронную звезды и вызывать дополнительный нагрев поверхности нейтронной звезды.  Для определения роли аккреции очень важны поляризационные измерения, которые бы позволили оценить угол между осью вращения и магнитным полем и выяснить возможное воздействие окружающего нейтронную звезду реликтового диска, как это сделано для некоторых аномальных объектов в наших работахпоRRAT.

# Распределение магнитных полей на поверхности нейтронной звезды для 1511 нормальных

#### пульсаров



• У 61 источника B<sub>s</sub> < 1011 Гс. Если принять средний возраст радиопульсара 6 лет, а продолжительность наблюдаемой фазы остатка сверхновой породка 5 лет, то число ССО должно быть порядка десятка

#### • XDINS

• После того, как остаток сверхновой станет ненаблюдаемым, нейтронная звезда может быть ещё регистрируемой за счёт потерь энергии вращения и излучения в радиодиапазоне, а также остывания поверхности и аккреции из оставшегося вокруг звезды диска и излучения в рентгене. Вполне возможно, что именно такие одиночные нейтронные звёзды со слабыми магнитными полями и представляют собой слабые рентгеновские источники XDINS.

### • СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ!