РАДИОПУЛЬСАРЫ

РАДИОПУЛЬСАРЫ

Предсказание ...

Нейтронные звезды были предсказаны в 30-е гг.

Л.Д. Ландау: Звезда-ядро

Бааде и Цвикки: нейтронные звезды и сверхновые

(Ландау)

(Бааде)

(Цвикки)

Jocelyn Bell, Antony Hewish, 1967

<http://www.atnf.csiro.au/research/pulsar/psrcat/>

Catalogue version: 1.44

Predefined Variables

☐ Name	☐ JName	☐ RaJ	☐ DecJ	☐ PMRA	☐ PMDec

<http://www.atnf.csiro.au/research/pulsar/psrcat/>

Catalogue version: 1.44

Australia Telescope
National Facility

Predefined Variables

Spin-Powered Pulsars: A Census

- Number of known pulsars: 1765
- Number of millisecond pulsars: 170
- Number of binary pulsars: 131
- Number of AXPs: 12
- Number of pulsars in globular clusters: 99*
- Number of extragalactic pulsars: 20

* Total known: 129 in 24 clusters
(Paulo Freire's web page)

Data from ATNF Pulsar Catalogue, V1.25
(www.atnf.csiro.au/research/pulsar/psrcat; Manchester et al. 2005)

Spin-Powered Pulsars: A Census

- Number of known pulsars: 2008
- Number of millisecond pulsars: 205
- Number of binary pulsars: 131
- Number of AXPs: 12
- Number of pulsars in globular clusters: 99*
- Number of extragalactic pulsars: 20

* Total known: 129 in 24 clusters
(Paulo Freire's web page)

Data from ATNF Pulsar Catalogue, V1.25
(www.atnf.csiro.au/research/pulsar/psrcat; Manchester et al. 2005)

Пространственное распределение радиопульсаров

Солнце

Паспортные данные

- Период P
- Производная периода dP/dt
- Средний профиль
- Мера дисперсии

$$DM = \int_0^L n_e dl = \bar{n}_e L$$

Средний профиль

Двугорбые

Одногорбые

Сложные

Мера дисперсии DM

Плазменная частота

$$\omega_{pe} = \sqrt{\frac{4\pi e^2 n_e}{m_e}}$$

□
Дисперсионное уравнение

$$\omega^2 = c^2 k^2 + \omega_{pe}^2$$

Плазменная частота

$$\omega_{pe} = \sqrt{\frac{4\pi e^2 n_e}{m_e}} \quad \omega^2 = c^2 k^2 + \omega_{pe}^2$$

- Невозможно распространение волн в плазме с частотами, ниже плазменной
- Групповая скорость меньше c

$$v_{gr} = c \left(1 - \frac{1}{2} \frac{\omega_{pe}^2}{\omega^2} \right)$$

Мера дисперсии DM

$$v_{\text{gr}} = c \left(1 - \frac{1}{2} \frac{\omega_{\text{pe}}^2}{\omega^2} \right)$$

$$\Delta t = \frac{e^2}{2\pi m_e c} DM \left(\frac{1}{\nu_2^2} - \frac{1}{\nu_1^2} \right)$$

$$DM = \int n_e dl$$

Нейтронные звезды

Радиус 10 км
 Масса 1-2 солнечной
 Плотность порядка ядерной
 Сильные магнитные поля

Нейтронные звезды - 2

Сверхплотное вещество и сверхсильные магнитные поля

Масса-радиус

Радиопульсары – вращающиеся одиночные* нейтронные звезды

- Масса $\sim 1.4 M_{\odot}$
- Радиус $\sim (10-15) \text{ км}$
- Период вращения $P \sim 1 \text{ с}$
- Магнитное поле $B_0 \sim 10^{12} \text{ Гс}$
- Радиосветимость $L_r \sim 10^{28} \text{ эрг/с}$
- Когерентность: $T \sim 10^{28} \text{ К} (10^{40} \text{ К?})$

* нетактивного взаимодействия с компаньоном

Ключевая электромагнитная идея

(Н.С.Кардашёв, 1964; Pacini, 1967)

Магнитодипольное излучение

$$W_{\text{tot}} = \frac{1}{6} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} \sin^2 \chi$$

$$W_{\text{tot}} \sim 10^{32} \text{ эрг/с}$$

Ключевая электромагнитная идея

Момент истины – пульсар в Крабовидной туманности

$$P = 0.033 \text{ с},$$

$$dP/dt = 4 \cdot 10^{-13}$$

Полные потери $W = -I \Omega d\Omega/dt \sim 5 \cdot 10^{38} \text{ эрг/с}$

Время жизни $\tau_D = P/(2 dP/dt) \sim 1000 \text{ лет}$

Оптические пульсации

Синхротронное излучение

Синхротронное излучение

Синхротронное излучение

Импульсы излучения релятивистского электрона.

$$\Delta t \sim \frac{1}{\omega} \times \frac{1}{\gamma} \times \left(1 - \frac{V}{c}\right) \sim \frac{1}{\omega} \frac{1}{\gamma^3}$$

Синхротронное излучение

‘Время жизни’ электрона

$$\tau_s = \frac{1}{\omega_B} \frac{c}{\omega_B r_e} \frac{1}{\gamma} = \frac{c}{\omega_B^{3/2} r_e} \frac{1}{\omega^{1/2}}$$

радио

IR

оптика

X

Синхротронное излучение

- **Мощность**

$$-\frac{\partial E}{\partial t} = \frac{2e^4}{3m^4c^7} H^2 E^2 = 0,98 \cdot 10^{-3} H^2 \left(\frac{E}{mc^2} \right)^2$$

- **Частота максимума**

$$\nu_m = \frac{eH}{4\pi mc} \cdot \left(\frac{E}{mc^2} \right)^2 = 1,4 \cdot 10^6 H \left(\frac{E}{mc^2} \right)^2$$

- **Изгибное (curvature) излучение**

$$\omega_0 = \frac{3c}{2R_m} \left(\frac{\mathcal{E}}{mc^2} \right)^3, \quad P = \frac{2q^2c}{3R_m^2} \left(\frac{\mathcal{E}}{mc^2} \right)^4.$$

Все ясно

- Стабильность излучения – вращение
- Источник энергии – энергия вращения
- Механизм потерь – электродинамика
- Нейтронная звезда – радиопульсар,
если вблизи магнитных полюсов рождается
вторичная электронно-позитронная плазма

Радиопульсары – вращающиеся одиночные* нейтронные звезды

Дано:

- Масса $\sim 1.4 M_{\odot}$
- Радиус $\sim (10-15) \text{ км}$
- Период вращения $P \sim 1 \text{ с}$
- Магнитное поле $B_0 \sim 10^{12} \text{ Гс}$

Найти:

- Радиосветимость $L_r \sim 10^{28} \text{ эрг/с}$
- Когерентность: $T \sim 10^{28} \text{ К}$

2. Вакуум

I. Магнитодипольное излучение

Магнитный диполь

$$\mathbf{B} = \frac{3\mathbf{n}(\mathbf{m} \cdot \mathbf{n}) - \mathbf{m}}{r^3}$$

$$\mathbf{E} = \frac{3\mathbf{n}(\mathbf{d} \cdot \mathbf{n}) - \mathbf{d}}{r^3}$$

Anomalous torque

Anomalous torque

$$K_{z'} = \frac{2 m^2}{3 R^3} \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^3 \sin^2 \chi$$

$$K_{x'} = \frac{2 m^2}{3 R^3} \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^3 \sin \chi \cos \chi$$

$$K_{y'} = \xi \frac{m^2}{R^3} \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^2 \sin \chi \cos \chi$$

$\xi = 1$ (Davis & Goldstein 1970, Goldreich 1970)

$\xi = 1/5$ (Good&Ng 1985)

$\xi = 0$ (Michel 1991, Istomin 2005)

$\xi = 3/5$ (Melatos 2000)

Anomalous torque

Main assumptions

- Rotation in vacuum
- Freezing-in condition inside the body

$$\mathbf{E} + \beta_{\mathbf{R}} \times \mathbf{B} = 0$$

$$\beta_{\mathbf{R}} = \boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r} / c$$

- Corotation currents $\mathbf{j} = c\rho_e\beta_{\mathbf{R}}$
(hence, zero volume force)

$$d\mathbf{F} = \rho_e\mathbf{E} dV + [\mathbf{j} \times \mathbf{B}] / c dV$$

- Spherical body

Anomalous torque

Basic equation

$$\frac{d\mathbf{L}_{\text{field}}}{dt} + \mathbf{K}^M + \int [\mathbf{r} \times \mathbf{F}] dV = 0$$

Electromagnetic angular momentum

$$\mathbf{L}_{\text{field}} = \int \frac{[\mathbf{r} \times [\mathbf{E} \times \mathbf{B}]]}{4\pi c} dV$$

Flux $K_i^M = - \int \varepsilon_{ijk} r_j T_{kl} dS_l$ (spherical surface)

$$\mathbf{K}_{y'}^M = \frac{R^3}{4\pi} \int \left([\mathbf{n} \times \mathbf{B}]_{y'} (\mathbf{B}\mathbf{n}) + [\mathbf{n} \times \mathbf{E}]_{y'} (\mathbf{E}\mathbf{n}) \right) d\omega$$

Anomalous torque

A.Philippov, A.Tchekhovskoy, J.Li,
<http://arxiv.org/abs/1311.1513>

r^{-1}

$$\frac{d\mathbf{L}_{\text{field}}}{dt} + \mathbf{K}^M + \int [\mathbf{r} \times \mathbf{F}] dV = 0$$

Anomalous torque

Torque, acting on the body

$$\frac{d \mathbf{L}_{\text{mat}}}{dt} = \int [\mathbf{r} \times \mathbf{F}] dV$$

$$d\mathbf{F} = \sigma_e \mathbf{E} dS + [\mathbf{I}_S \times \mathbf{B}] / c dS$$

$$\mathbf{K} = \int \mathbf{r} \times d\mathbf{F} = \frac{R^3}{4\pi} \int \left([\mathbf{n} \times \{\mathbf{B}\}] (\mathbf{B}\mathbf{n}) + [\mathbf{n} \times \mathbf{E}] (\{\mathbf{E}\} \mathbf{n}) \right) d\omega$$

- for spherical body
- for highly conducting interior
- for corotation currents only

Anomalous torque

Calculations

- small parameter
- quasi-stationary

$$\varepsilon = \frac{\Omega R}{c}$$

$$\varphi = \Omega t$$

$$\nabla \times (\mathbf{E} + \beta_{\mathbf{R}} \times \mathbf{B}) = 0,$$

$$\beta_{\mathbf{R}} = \boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r} / c$$

$$\nabla \times (\mathbf{B} - \beta_{\mathbf{R}} \times \mathbf{E}) = \frac{4\pi}{c} \mathbf{j} - 4\pi \rho_e \beta_{\mathbf{R}}$$

$$\mathbf{j} = c \rho_e \beta_{\mathbf{R}}$$

$\mathbf{E} + \beta_{\mathbf{R}} \times \mathbf{B} = -\nabla \psi,$	$\longrightarrow$	$\psi^{(1)}$	$\longrightarrow$	$E^{(1)}$
$\mathbf{B} - \beta_{\mathbf{R}} \times \mathbf{E} = \nabla h$	$\longrightarrow$	$h^{(2)}$	$\longrightarrow$	$B^{(2)}$

Anomalous torque

$$B_r^\perp = \frac{|\mathbf{m}|}{r^3} \sin \theta \operatorname{Re} \left(2 - 2i \frac{\Omega r}{c} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right),$$

$$B_\theta^\perp = \frac{|\mathbf{m}|}{r^3} \cos \theta \operatorname{Re} \left(-1 + i \frac{\Omega r}{c} + \frac{\Omega^2 r^2}{c^2} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right),$$

$$B_\varphi^\perp = \frac{|\mathbf{m}|}{r^3} \operatorname{Re} \left(-i - \frac{\Omega r}{c} + i \frac{\Omega^2 r^2}{c^2} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right),$$

$$E_r^\perp = 0,$$

$$E_\theta^\perp = \frac{|\mathbf{m}| \Omega}{r^2 c} \operatorname{Re} \left(-1 + i \frac{\Omega r}{c} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right),$$

$$E_\varphi^\perp = \frac{|\mathbf{m}| \Omega}{r^2 c} \cos \theta \operatorname{Re} \left(-i - \frac{\Omega r}{c} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right).$$

Anomalous torque

$$\mathbf{E} + \beta_R \times \mathbf{B} = -\nabla\psi,$$

$$\mathbf{B} - \beta_R \times \mathbf{E} = \nabla h$$

Calculations

- Freezing-in condition $\psi^{(\text{In})} = 0$
- Hence, no freedom in $E^{(1)}$
- Exactly corresponds to vacuum solution
- Freedom in $B^{(2)}$ free functions $h^{(2)}$
- Result DOES NOT depend on this freedom

Anomalous torque

Torque, acting on the body

$$\mathbf{K} = \int \mathbf{r} \times d\mathbf{F} = \frac{R^3}{4\pi} \int \left([\mathbf{n} \times \{\mathbf{B}\}] (\mathbf{B}\mathbf{n}) + [\mathbf{n} \times \mathbf{E}] (\{\mathbf{E}\} \mathbf{n}) \right) d\omega$$

$$K = K^M(R + 0) - K^M(R - 0)$$

$$\xi = \frac{3}{5}$$

- Does not depend on the internal structure and freedom in $h^{(2)}$
- Obtained by A.Melatos (2000) for Deutsch solution

$$\mathbf{K}^M = - \frac{d\mathbf{L}_{\text{field}}}{dt}$$

$$\mathbf{L}_{\text{field}} = \int \frac{[\mathbf{r} \times [\mathbf{E} \times \mathbf{B}]]}{4\pi c} dV$$

Depends on the internal structure

Anomalous torque

Three cases

- Homogeneously magnetized sphere

$$K_{y'} = \frac{1}{3} \frac{m^2}{R^3} \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^2 \sin \chi \cos \chi$$

- Homogeneously magnetized hollow envelope

$$K_{y'} = \frac{31}{45} \frac{m^2}{R^3} \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^2 \sin \chi \cos \chi$$

- Homogeneously magnetized core $R_{in} < R$

$$K_{y'} = \left(\frac{8}{15} - \frac{1}{5} \frac{R}{R_{in}} \right) \frac{m^2}{R^3} \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^2 \sin \chi \cos \chi$$

Comparison with previous results

- $\xi = 1$ (Davis & Goldstein 1970, Goldreich 1970)
- $\xi = 1/5$ (Good&Ng 1985)
- $\xi = 0$ (Michel 1991, Istomin 2005)
- $\xi = 3/5$ (Melatos 2000)

- $\xi = 1$ – electric current only
- $\xi = 0$ – outer sphere only
- $\xi = 3/5$ – stress for $r = R+0$

Anomalous torque

Main conclusion

Anomalous torque acting on the body depends on the internal structure of the electromagnetic field inside the body:

Магнитный диполь

$$\mathbf{B} = \frac{3\mathbf{n}(\mathbf{m} \cdot \mathbf{n}) - \mathbf{m}}{r^3} - \frac{4\pi}{3}\mathbf{m}\delta(\mathbf{r})$$

$$\mathbf{E} = \frac{3\mathbf{n}(\mathbf{d} \cdot \mathbf{n}) - \mathbf{d}}{r^3}$$

Магнитодипольное излучение

(Ландау, Лифшиц)

$$W_{\text{tot}} = -J_r \Omega \dot{\Omega} \approx \frac{1}{6} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} \sin^2 \chi$$

- Торможение током
- Эволюция угла
- Стабилизация угла?
- Аномальный момент?

Малый параметр $\varepsilon_A = \left(\frac{\Omega R}{c}\right)^{1/2} \sim 10^{-2}$

$$B_r = \frac{|\mathbf{m}|}{r^3} \sin \theta \operatorname{Re} \left(2 - 2i \frac{\Omega r}{c} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right),$$

$$B_\theta = \frac{|\mathbf{m}|}{r^3} \cos \theta \operatorname{Re} \left(-1 + i \frac{\Omega r}{c} + \frac{\Omega^2 r^2}{c^2} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right)$$

$$B_\varphi = \frac{|\mathbf{m}|}{r^3} \operatorname{Re} \left(-i - \frac{\Omega r}{c} + i \frac{\Omega^2 r^2}{c^2} \right) \exp \left(i \frac{\Omega r}{c} + i\varphi - i\Omega t \right),$$

Энергия и угловой момент звезды передаются через поверхностные

Энергетические потери при $\chi < \pi/2$

Магнитодипольные

$$W_{\text{tot}} = \frac{1}{6} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3}$$

Энергетические потери при $\chi < \pi/2$

Магнитодипольные

$$W_{\text{tot}} = \frac{1}{6} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} \sin^2 \chi$$

$$\Omega \cos \chi = \text{const}$$

2. Вакуум

II. Электрическое поле

Вращение генерирует
квадрупольное
электрическое
поле

$$E_{\parallel} \sim \frac{\Omega R}{c} B_0$$

2. Вакуум

III. Квантующее магнитное поле

Сильное магнитное поле

- Одномерное движение $\tau_s \approx \frac{1}{\omega_B} \left(\frac{c}{\omega_B r_e} \right) \sim 10^{-15} \text{c}$
- Изгибное (curvature) излучение $\omega_{\text{cur}} = 0.44 \frac{c}{R_c} \gamma^3$.
- $B \sim 10^{12} \text{ Гс} \sim B_{\text{cr}} = m_e^2 c^3 / e \hbar = 4.4 \cdot 10^{13} \text{ Гс}$

$$w = \frac{3\sqrt{3}}{16\sqrt{2}} \frac{e^3 B \sin \theta}{\hbar m_e c^3} \exp \left(-\frac{8}{3} \frac{B_{\text{cr}}}{B \sin \theta} \frac{m_e c^2}{\mathcal{E}_{\text{ph}}} \right)$$

Рождение частиц

искривленное
магнитное поле

электрическое
поле E

изгибные
фотоны

синхрофотоны

вторичная
 e^+e^- - пара

$\oplus$ позитрон

нейтронная звезда

Сильное магнитное поле

- Магнетары
- Двулучепреломление вакуума

$$n_{\perp, \parallel} = 1 + [4, 7] \frac{\alpha}{90\pi} \left(\frac{B}{B_{\text{cr}}} \right)^2 \sin^2 \theta$$

- Распад фотонов $\gamma + B \rightarrow \gamma + \gamma + B$
- Позитроний

Сильное магнитное поле

Магнетары – $B \sim 10^{15}$ G?

- Магнитодипольная оценка магнитного поля.
- Протонная циклотронная линия?

SGR 1806-20 (Ibrahim et al. 2002)

Протонная циклотронная линия?

3. Рождение частиц

- Вакуумное приближение далеко от реальности.
- Более разумная модель – это модель магнитосферы, полностью заполненной плазмой.

Коротация, световой цилиндр, полярная шапка

Основные параметры

- Условие экранировки $\mathbf{E} + \frac{\boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r}}{c} \times \mathbf{B} = 0$
- Закон изоротации $\mathbf{U}_{\text{dr}} = c \frac{\mathbf{E} \times \mathbf{B}}{B^2} = \boldsymbol{\Omega} \times \mathbf{r} + j_{\parallel} \mathbf{B}$
- Световой цилиндр $R_{\text{L}} = \frac{c}{\Omega}$
- Полярная шапка $R_0 = R \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^{1/2}$
- Гольдрайховская плотность $\rho_{\text{GJ}} \approx -\frac{\boldsymbol{\Omega} \cdot \mathbf{B}}{2\pi c}$

Внутренний зазор

Ruderman & Sutherland (1975)
Эйдман и др. (1975)

Arons et al (1977-1981)
Mestel et al

Две модели

$$\frac{dE_{\parallel}}{dh} = 4\pi(\rho_e - \rho_{GJ})$$

RS

Arons

$$E_{\parallel} \approx E_{RS} \frac{H-h}{H}$$

$$\frac{dE_{\parallel}}{dh} = A_a \left(h - \frac{H}{2} \right)$$

$$E_{RS} = 4\pi\rho_{GJ}H \quad A_a = \frac{3}{2} \frac{\Omega B_0}{cR} \left[4 \frac{\omega}{\Omega} \cos \chi + \theta_m \cos \varphi_m \sin \chi \right]$$

$$H_{RS} \sim \lambda_C^{2/7} R_c^{2/7} R_L^{3/7} \left(\frac{B}{B_{\bar{h}}} \right)^{-4/7}$$

$$\frac{\omega}{\Omega} = \frac{2}{5} \varepsilon_g \quad \varepsilon_A = \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^{1/2}$$

$$\varepsilon_g = \frac{2|\varphi_g|}{c^2} \approx \frac{2\ddot{G}M}{Rc^2} \sim 0.2$$

Вывод высоты зазора RS

$$\rho_{\text{GJ}} \approx -\frac{\Omega \cdot \mathbf{B}}{2\pi c}$$

$$E_{\text{RS}} = 4\pi\rho_{\text{GJ}}H$$

$$\omega_{\text{cur}} = 0.44 \frac{c}{R_c} \gamma^3$$

$$\gamma = \frac{eE_{\text{RS}}H}{m_e c^2}$$

$$l_\gamma = \frac{8}{3\Lambda} R_c \frac{B_{\bar{h}}}{B} \frac{m_e c^2}{\mathcal{E}_{\text{ph}}}$$

$$\mathcal{E}_{\text{ph}} = \hbar\omega_{\text{cur}}$$

$$H_{\text{RS}} \sim \lambda_C^{2/7} R_c^{2/7} R_L^{3/7} \left(\frac{B}{B_{\bar{h}}} \right)^{-4/7}$$

Длина пробега

$$l_{\gamma} = \frac{8}{3\Lambda} R_c \frac{B_{\bar{h}}}{B} \frac{m_e c^2}{\mathcal{E}_{ph}}$$

$$\gamma \approx \frac{1}{\theta} \approx \frac{R_c}{l_{\gamma}}$$

J. K. Daugherty, A. K. Harding.
ApJ, **252**, 337 (1982)

Z.Medin & D.Lai.
MNRAS, **406**, 1379 (2010)

PPdot – диаграмма

Ответы на основные вопросы

- Стабильность пульсаций – вращение
- Энергетический источник – энергия вращения
- Механизм потерь – электродинамический
- Нейтронная звезда есть радиопульсар, если генерируется вторичная электронно-позитронная плазма

Токовые потери

Вращающаяся нейтронная звезда работает как униполярный индуктор, теряя энергию вращения за счет электрических токов, текущих в магнитосфере

Униполярный индуктор

Вращающийся намагниченный шар может служить батареей постоянного электрического тока

Униполярный индуктор

- Электрический контур касается шара на разных широтах.
- Электрический контур вращается с угловой скоростью Ω , отличной от угловой скорости намагниченного шара.
- Источник энергии (ЭДС) – кинетическая энергия вращения.
- Батарея – сторонние силы.

Униполярный индуктор (теория)

- Условие вмороженности

$$E + V \times B/c = 0 \quad (E' = j/\sigma = 0)$$

- ЭДС (не связана с эффектом Фарадея)

$$E \sim (V/c)B, \quad U = E L$$

- Ненулевая плотность заряда

$$\rho_e \sim E/L \quad (E \sim Q/L^2) \quad (\operatorname{div} E = 4\pi\rho_e)$$

для вращения $V = \Omega r$

$$\rho_{\text{GJ}} = - \frac{\Omega B}{2\pi c}$$

Торможение соосного ротатора

Торможение радиопульсаров (теория)

- Коротация

$$V = \Omega r$$

- Световой цилиндр

$$R_L = c / \Omega$$

- Полярная шапка

$$R_0 = R \left(\frac{\Omega R}{c} \right)^{1/2}$$

- Энергетические потери $W = UI$

$$U \sim ER_0 \sim (\Omega R_0 / c) B_0 R_0$$

$$I \sim \rho_e c \pi R_0^2 \sim \Omega B_0 R_0^2$$

$$W_{\text{tot}} = c_{\parallel} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} i_0 \cos \chi$$

Торможение радиопульсаров

$$W_{\text{tot}} = c_{\parallel} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} i_0 \cos \chi$$

Для величин, характерных для радиопульсаров

- магнитное поле $B_0 \sim 10^{12} \text{ Гс}$
- радиус нейтронной звезды $R \sim 10^6 \text{ см}$

полное энерговыделение $W \sim 10^{31} - 10^{33} \text{ эрг/с}$

близко к наблюдаемому $J_r \Omega \, d\Omega/dt$

Энергетические потери при $\chi < \pi/2$

Магнитодипольные

$$W_{\text{tot}} = \frac{1}{6} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} \sin^2 \chi$$

$$\Omega \cos \chi = \text{const}$$

Токовые

$$W_{\text{tot}} = \frac{f_*^2}{4} \frac{B_0^2 \Omega^4 R^6}{c^3} i_0 \cos \chi$$

$$\Omega \sin \chi = \text{const}$$

Потухшие радиопульсары

радиопульсары

потухшие радиопульсары

пропеллеры

5. Модель “полого конуса”

Модель полого конуса

Корреляции, ортогональные моды

Боковое прохождение

– одnogорбые, малое изменение позиционного угла.

Центральное прохождение

– двугорбые, изменение позиционного угла близко к 180° .

Предсказания

- Зависимость ширины среднего профиля от периода
(J.Rankin, 1990)

Если $r_0 \sim \text{const}$,

то

$$W = (\Omega r_0 / c)^{1/2}$$

$$W = W / \sin \chi$$

$$W \sim P^{-1/2}$$

“Core-conal” model

Ход позиционного угла $p.a.$

$$p.a. = \arctan \left(\frac{\sin \chi \sin \varphi}{\sin \xi \sin \chi - \sin \xi \cos \chi \cos \varphi} \right)$$

J0536-7543 20cm (1.1×10^{31})

J0614+2229 20cm (6.2×10^{34})

J0630-2834 20cm (1.5×10^{32})

P.Weltevrede, S.Johnston. MNRAS, **391**, 1210 (2008)

T.Hankins, J.Rankin, 2008

T.Hankins, J.Rankin, 2008

T.Hankins, J.Rankin, 2008

PSR B0919+06

$$P = 0.4 c$$

$$\dot{P} = 13 \cdot 10^{-15}$$

T.Hankins, J.Rankin, 2008