

Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino :

analyse des données issues du prototype CTF après conception et validation du système de numérisation rapide

Tristan BEAU

Directeur de thèse : Hervé de KERRET Laboratoire de Physique Corpusculaire et Cosmologie Collège de France

Plan de l'exposé

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.2/56

Plan de l'exposé

- Cadre des neutrinos solaires
 - **1 Production de neutrinos dans le Soleil, mesure du flux sur Terre**
 - **2** Phénomène d'oscillation
 - **3** Où en est-on aujourd'hui ?

- **1** Production de neutrinos dans le Soleil, mesure du flux sur Terre
- **2** Phénomène d'oscillation
- **③** Où en est-on aujourd'hui ?

Borexino et le prototype CTF (*Counting Test Facility*)

- **1** Production de neutrinos dans le Soleil, mesure du flux sur Terre
- **Phénomène d'oscillation**
- **③** Où en est-on aujourd'hui ?

Borexino et le prototype CTF (*Counting Test Facility*)

- **O** Présentation de Borexino
- **2** La radiopureté
- **3** Acquisition des données, le FADC

- **1** Production de neutrinos dans le Soleil, mesure du flux sur Terre
- **2** Phénomène d'oscillation
- **③** Où en est-on aujourd'hui ?

Borexino et le prototype CTF (*Counting Test Facility*)

- **①** Présentation de Borexino
- 2 La radiopureté
- ③ Acquisition des données, le FADC

6 Résultats sur le CTF

- **1** Production de neutrinos dans le Soleil, mesure du flux sur Terre
- **2** Phénomène d'oscillation
- **③** Où en est-on aujourd'hui ?

Borexino et le prototype CTF (*Counting Test Facility*)

- **①** Présentation de Borexino
- 2 La radiopureté
- O Acquisition des données, le FADC

6 Résultats sur le CTF

- **①** Test du FADC
- **2** Mesure des niveaux de radioactivité
- **3** Discrimination
- Analyse post-impulsion

- **1** Production de neutrinos dans le Soleil, mesure du flux sur Terre
- **2** Phénomène d'oscillation
- **③** Où en est-on aujourd'hui ?

Borexino et le prototype CTF (*Counting Test Facility*)

- **1** Présentation de Borexino
- 2 La radiopureté
- O Acquisition des données, le FADC

8 Résultats sur le CTF

- **•** Test du FADC
- ② Mesure des niveaux de radioactivité
- **3** Discrimination
- **④** Analyse post-impulsion

Conclusions

Cadre des neutrinos solaires

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.3/56

Le Soleil est essentiellement constitué :

- d'hydrogène (i.e. protons), 75% en masse
- d'hélium, 25% en masse



Le Soleil est essentiellement constitué :

- d'hydrogène (i.e. protons), 75% en masse
- d'hélium, 25% en masse



La température au centre du Soleil (environ $15 \cdot 10^6$ K) est suffisante pour initier les réactions de fusions nucléaires.

$$pp \rightarrow {}^{2}_{1}H e^{+} \nu_{e}$$

$${}^{2}_{1}H \underline{p} \rightarrow {}^{3}_{2}He \gamma$$

$${}^{3}_{2}He \frac{4}{2}He \rightarrow {}^{7}_{4}Be \gamma$$

$${}^{7}_{4}Be e^{-} \rightarrow {}^{7}_{3}Li \nu_{e} \qquad {}^{7}_{4}Be p \rightarrow {}^{8}_{5}B \gamma$$

$${}^{7}_{4}Li p \rightarrow {}^{4}_{2}He \frac{4}{2}He \qquad {}^{8}_{5}B \rightarrow {}^{8}_{4}Be e^{+} \nu_{e}$$

$$(PP-II) \qquad {}^{8}_{4}Be \rightarrow {}^{4}_{2}He \frac{4}{2}He \qquad (PP-III)$$

$$\begin{array}{ll} \mathrm{pp} \ \rightarrow \ \ {}^2_1\mathrm{H} \ e^+ \ \overline{\nu_e} \\ & {}^2_1\mathrm{H} \ \underline{\mathrm{p}} \ \rightarrow \ \ {}^3_2\mathrm{He} \ \gamma \\ & {}^3_2\mathrm{He} \ {}^4_2\mathrm{He} \ \rightarrow \ \ {}^7_4\mathrm{Be} \ \gamma \\ & {}^7_4\mathrm{Be} \ e^- \ \rightarrow \ \ {}^7_3\mathrm{Li} \ \nu_e & {}^7_4\mathrm{Be} \ \mathrm{p} \ \rightarrow \ \ {}^8_5\mathrm{B} \ \gamma \\ & {}^7_4\mathrm{Ie} \ \ {}^8_4\mathrm{Be} \ e^+ \ \nu_e \\ & (\mathrm{PP-II}) & {}^8_4\mathrm{Be} \ \rightarrow \ \ {}^4_2\mathrm{He} \ \ {}^4_2\mathrm{He} \\ & (\mathrm{PP-III}) \end{array}$$

$pp \rightarrow$	$^{2}_{1}\mathrm{H}~e^{+}$ ν_{e} -	
${}_{1}^{2}H \underline{p} \rightarrow$	$_2^3\mathrm{He}\gamma$	
${}^{3}_{2}\text{He}{}^{4}_{\underline{2}}\text{He}\rightarrow$	$_4^7\mathrm{Be}\gamma$	
${}^7_4{ m Be}~e^- ightarrow {}^7_3{ m Li}~~ u_e$	${}^{7}_{4}\text{Be p} \rightarrow$	$^8_5\mathrm{B}\gamma$
${}^7_3{ m Li}{ m p}\ ightarrow {}^4_2{ m He} {}^4_2{ m He} {}^4_2{ m He}$	${}^8_5{ m B} ightarrow$	$^{8}_{4}\mathrm{Be}~e^{+}~~ u_{e}$
(PP–II)	${}^8_4{ m Be} \rightarrow$	$^4_2\mathrm{He}^4_{\underline{2}\mathrm{He}}$
	(PF	P–III)

$$\begin{array}{c} \mathrm{pp} \rightarrow \ _{1}^{2}\mathrm{H} \ e^{+} \ \nu_{e} \longrightarrow \mathrm{neutrino} \ \mathrm{PP} \ \nu_{\mathrm{PP}} \\ & \ _{1}^{2}\mathrm{H} \ \underline{\mathrm{p}} \rightarrow \ _{2}^{3}\mathrm{He} \ \gamma \\ & \ _{2}^{3}\mathrm{He} \ _{2}^{4}\mathrm{He} \rightarrow \ _{4}^{7}\mathrm{Be} \ \gamma \\ & \ _{4}^{7}\mathrm{Be} \ e^{-} \rightarrow \ _{3}^{7}\mathrm{Li} \ \nu_{e} \qquad \ _{4}^{7}\mathrm{Be} \ \mathrm{p} \rightarrow \ _{5}^{8}\mathrm{B} \ \gamma \\ & \ _{3}^{7}\mathrm{Li} \ \mathrm{p} \rightarrow \ _{2}^{4}\mathrm{He} \ _{2}^{4}\mathrm{He} \qquad \ _{5}^{8}\mathrm{B} \rightarrow \ _{4}^{8}\mathrm{Be} \ e^{+} \ \nu_{e} \\ & \ (\mathrm{PP-II}) \qquad \qquad \ _{4}^{8}\mathrm{Be} \rightarrow \ _{2}^{4}\mathrm{He} \ _{2}^{4}\mathrm{He} \\ & \ (\mathrm{PP-III}) \end{array}$$







 $p e^- p \rightarrow {}^2_1 H \nu_e$ ${}^3_2 He p \rightarrow {}^4_2 He e^+ \nu_e$

$$\begin{array}{c} \mathrm{pp} \rightarrow \ _{1}^{2}\mathrm{H}\ e^{+}\ \overline{\nu_{e}} & \qquad \text{neutrino PP } \nu_{\mathrm{pp}} \\ \ _{1}^{2}\mathrm{H}\ \underline{\mathrm{p}} \rightarrow \ _{2}^{3}\mathrm{He}\ \gamma \\ \ _{2}^{3}\mathrm{He}\ \frac{4}{2}\mathrm{He} \rightarrow \ _{4}^{7}\mathrm{Be}\ \gamma & \qquad \text{neutrino du béryllium } \nu_{7}_{4}\mathrm{Be} \\ \ _{4}^{7}\mathrm{Be}\ e^{-} \rightarrow \ _{3}^{7}\mathrm{Li}\ \overline{\nu_{e}} & \qquad _{4}^{7}\mathrm{Be}\ \mathrm{p} \rightarrow \ _{5}^{8}\mathrm{B}\ \gamma \\ \ _{3}^{7}\mathrm{Li}\ \mathrm{p} \rightarrow \ _{2}^{4}\mathrm{He}\ \frac{4}{2}\mathrm{He} & \qquad _{5}^{8}\mathrm{B} \rightarrow \ _{4}^{8}\mathrm{Be}\ e^{+}\ \overline{\nu_{e}} & \qquad \text{neutrino du bore } \nu_{\frac{8}{5}\mathrm{B}} \\ \ (\mathrm{PP-II}) & \qquad _{4}^{8}\mathrm{Be} \rightarrow \ _{4}^{4}\mathrm{He}\ \frac{4}{2}\mathrm{He} & \qquad \qquad (\mathrm{PP-III}) \end{array}$$

$$p e^- p \rightarrow {}^2_1 H \nu_e$$

 ${}^3_2 He p \rightarrow {}^4_2 He e^+ \nu_e$

$$\begin{array}{c} pp \rightarrow \frac{2}{1}H \ e^{+} \ \nu_{e} & \text{neutrino PP } \nu_{PP} \\ \frac{2}{1}H \ \underline{p} \rightarrow \frac{3}{2}He \ \gamma \\ \frac{3}{2}He \ \frac{4}{2}He \ \rightarrow \frac{7}{4}Be \ \gamma & \text{neutrino du béryllium } \nu_{\frac{7}{4}Be} \\ \frac{7}{4}Be \ e^{-} \rightarrow \frac{7}{3}Li \ \nu_{e} & \frac{7}{4}Be \ p \rightarrow \frac{8}{5}B \ \gamma \\ \frac{7}{3}Li \ p \rightarrow \frac{4}{2}He \ \frac{4}{2}He & \frac{8}{5}B \rightarrow \frac{8}{4}Be \ e^{+} \ \nu_{e} & \text{neutrino du bore } \nu_{\frac{8}{5}B} \\ (PP-II) & \frac{8}{4}Be \ \rightarrow \frac{4}{2}He \ \frac{4}{2}He & (PP-III) & \text{neutrino PEP } \nu_{PEP} \\ p \ e^{-} \ p \rightarrow \frac{2}{1}H \ \nu_{e} & \frac{3}{2}He \ p \rightarrow \frac{4}{2}He \ e^{+} \ \nu_{e} \end{array}$$

$$\begin{array}{c} pp \rightarrow \ _{1}^{2} H \ e^{+} \ \nu_{e} & \qquad \text{neutrino PP } \nu_{PP} \\ \begin{array}{c} _{1}^{2} H \ \underline{p} \rightarrow \ _{2}^{3} H e \ \gamma \\ \\ _{2}^{2} H e \ _{2}^{4} H e \ \rightarrow \ _{4}^{7} B e \ \gamma \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{3}^{2} H e \ _{2}^{4} H e \ \rightarrow \ _{4}^{7} B e \ p \ \rightarrow \ _{5}^{8} B \ \gamma \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{7}^{4} B e \ e^{-} \ \rightarrow \ _{3}^{7} Li \ \nu_{e} & \qquad _{7}^{7} B e \ p \ \rightarrow \ _{5}^{8} B \ \gamma \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{7}^{7} B e \ e^{-} \ \rightarrow \ _{3}^{7} Li \ \nu_{e} & \qquad _{7}^{4} B e \ p \ \rightarrow \ _{5}^{8} B \ \gamma \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{7}^{7} H e \ _{2}^{4} H e \ _{2}^{4} H e \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{8}^{8} B \ \rightarrow \ _{4}^{8} B e \ e^{+} \ \nu_{e} & \qquad \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{7}^{7} Li \ p \ \rightarrow \ _{4}^{2} H e \ _{2}^{4} H e \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} _{8}^{8} B e \ \rightarrow \ _{4}^{4} H e \ _{2}^{4} H e \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} (PP-II) & \qquad & Retrino PEP \ \nu_{PEP} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} Pe^{-} p \ \rightarrow \ _{1}^{2} H \ \nu_{e} \\ \end{array} \\ \begin{array}{c} Pe^{-} p \ \rightarrow \ _{1}^{2} H e \ e^{+} \ \nu_{e} \end{array} \end{array}$$

$$\begin{array}{c} pp \rightarrow \ _{1}^{2}H \ e^{+} \ \nu_{e} & \text{neutrino PP } \nu_{PP} \\ \begin{array}{c} ^{2}_{1}H \ \underline{p} \rightarrow \ _{2}^{3}He \ \gamma \\ ^{3}_{2}He \ _{2}^{4}He \ \rightarrow \ _{4}^{7}Be \ \gamma & \text{neutrino du béryllium } \nu_{7}_{4}Be \\ \hline ^{7}_{4}Be \ e^{-} \rightarrow \ _{3}^{7}Li \ \nu_{e} & \begin{array}{c} ^{7}_{4}Be \ p \rightarrow \ _{5}^{8}B \ \gamma \\ \hline ^{7}_{4}Ie \ e^{-} & \begin{array}{c} ^{8}_{5}B \rightarrow \ _{4}^{8}Be \ e^{+} \ \nu_{e} & \text{neutrino du bore } \nu_{8}_{B} \\ \hline ^{7}_{3}Li \ p \rightarrow \ _{2}^{4}He \ _{2}^{4}He & \begin{array}{c} ^{8}_{5}B \rightarrow \ _{4}^{8}Be \ e^{+} \ \nu_{e} & \text{neutrino du bore } \nu_{8}_{B} \\ \hline & (PP-II) & \begin{array}{c} ^{8}_{4}Be \ \rightarrow \ _{4}^{4}He \ _{2}^{4}He & \\ \hline & (PP-II) & \text{neutrino PEP } \nu_{PEP} \\ \hline & p \ e^{-} \ p \rightarrow \ _{1}^{2}H \ \nu_{e} & \\ \end{array} \\ p \ e^{-} \ p \rightarrow \ _{4}^{2}He \ e^{+} \ \nu_{e} & \end{array}$$

Spectre des neutrinos solaires



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.6/56

Spectre des neutrinos solaires



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.6/56

Spectre des neutrinos solaires



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.6/56

Du Soleil à la Terre



Le flux sur Terre est d'environ $65 \cdot 10^9 / s / cm^2$.

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.7/56

Expériences vs. Prédictions



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.8/56

• ν_e et ν_μ \Longrightarrow états propres de saveur

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.9/56

- ν_e et ν_μ \implies états propres de saveur
- ν_1 et ν_2 \implies états propres de masse

- ν_e et ν_μ \Longrightarrow états propres de saveur
- ν_1 et ν_2 \implies états propres de masse

$$\ket{
u_l} = \sum\limits_{i=1}^2 U_{li} \ket{
u_i}$$

où $l = e, \mu, U_{e1} = U_{\mu 2} = \cos \theta, U_{e2} = -U_{\mu 1} = \sin \theta.$

- ν_1 et ν_2 \implies états propres de masse

$$\ket{
u_l} = \sum\limits_{i=1}^2 U_{li} \ket{
u_i}$$

où $l = e, \mu, U_{e1} = U_{\mu 2} = \cos \theta, U_{e2} = -U_{\mu 1} = \sin \theta$. Donc

$$\ket{
u(x)} = \sum_{i=1}^{2} U_{ei} e^{-ip_i x} \ket{
u_i}$$

- $u_e ext{ et }
 u_{\mu} ext{ index} ext{ états propres de saveur}$
- ν_1 et ν_2 \implies états propres de masse

$$\ket{
u_l} = \sum\limits_{i=1}^2 U_{li} \ket{
u_i}$$

où $l = e, \mu, U_{e1} = U_{\mu 2} = \cos \theta, U_{e2} = -U_{\mu 1} = \sin \theta$. Donc

$$\ket{
u(x)} = \sum_{i=1}^2 U_{ei} e^{-ip_i x} \ket{
u_i}$$

Il vient

$$P(x,
u_e
ightarrow
u_l) = \left| \langle
u_l |
u(x)
angle
ight|^2 = \left| \sum_{i=1}^2 U_{il}^* U_{ei} e^{-i p_i x}
ight|^2$$

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.9/56

- ν_e et ν_μ \Longrightarrow états propres de saveur
- ν_1 et ν_2 \implies états propres de masse

Il vient

$$P(x,
u_e
ightarrow
u_l)=ig|ig\langle
u_l|
u(x)ig
angle^2=igg|{\displaystyle\sum_{i=1}^2U_{il}^*U_{ei}e^{-ip_ix}}ig|^2$$

En particulier

$$P(x,
u_e
ightarrow
u_e) = 1 - \sin^2 2 heta \sin^2 1,27 rac{\Delta m^2}{E} x$$

où Δm^2 en eV $^2, E$ en GeV et x en km.
Oscillations à deux familles dans le vide



Oscillations dans la matière

En présence de matière, la probabilité $\nu_e \rightarrow \nu_e$ change en

 $P(x, \nu_e \rightarrow \nu_e) = P_1 \cos^2 \theta + (1 - P_1) \sin^2 \theta$

 $+2\sqrt{P_1(1-P_1)}\sin heta\cos heta\cos\left(2,45rac{\Delta m^2}{E}x+\delta
ight)$

L'origine du changement de $P(x,
u_e
ightarrow
u_e)$ vient de la dissymétrie :

- Les ν_e interagissent par courants neutres (échange de Z^0) *et* courants chargés (échange de W^{\pm})
- Les ν non électroniques (ν_μ, ν_τ) n'interagissent que par courants neutres

Régénération dans la Terre



Le mélange des neutrinos s'explicite par la matrice de mélange MNSP (MAKI, NAKAGAWA. SAKATA, PONTECORVO) :

$$egin{array}{c|c}
u_e & &
u_1 \
u_\mu & = U_{ ext{MNSP}} &
u_2 \
u_7 & &
u_3 \end{array}$$

La paramétrisation usuelle est :

$$U_{\mathrm{MNSP}} = egin{bmatrix} c_{12}c_{13} & s_{12}c_{13} & U_{e3} \ -s_{12}c_{23} - c_{12}s_{23}U_{e3}^{\star} & c_{12}c_{23} - s_{12}s_{23}U_{e3}^{\star} & s_{23}c_{13} \ s_{12}s_{23} - c_{12}c_{23}U_{e3}^{\star} & -c_{12}s_{23} - s_{12}c_{23}U_{e3}^{\star} & c_{23}c_{13} \end{bmatrix}$$

où

- $c_{ij} = \cos heta_{ij}$
- $s_{ij} = \sin \theta_{ij}$
- $U_{e3}=s_{13}e^{-i\delta}$
- δ est la phase de violation de CP de Dirac

La paramétrisation usuelle est :

$$U_{\text{MNSP}} = \begin{bmatrix} c_{12}c_{13} & s_{12}c_{13} & U_{e3} \\ -s_{12}c_{23} - c_{12}s_{23}U_{e3}^{\star} & c_{12}c_{23} - s_{12}s_{23}U_{e3}^{\star} & s_{23}c_{13} \\ s_{12}s_{23} - c_{12}c_{23}U_{e3}^{\star} & -c_{12}s_{23} - s_{12}c_{23}U_{e3}^{\star} & c_{23}c_{13} \end{bmatrix}$$

← Contrainte de CHOOZ :← $\theta_{13} = \theta_{CHOOZ} \leq 10^{\circ}$

La paramétrisation usuelle est :

 $c_{12}c_{13}$ $U_{\text{MNSP}} = \begin{bmatrix} c_{12}c_{13} & s_{12}c_{13} & U_{e3} \\ -s_{12}c_{23} - c_{12}s_{23}U_{e3}^{\star} & c_{12}c_{23} - s_{12}s_{23}U_{e3}^{\star} & s_{23}c_{13} \\ s_{12}s_{23} - c_{12}c_{23}U_{e3}^{\star} & -c_{12}s_{23} - s_{12}c_{23}U_{e3}^{\star} & c_{23}c_{13} \end{bmatrix}$ $s_{12}c_{13}$ 🗲 Contrainte de CHOOZ :- $\theta_{13} = \theta_{\mathrm{CHOOZ}} \leqslant 10^{\circ}$ \rightarrow Contraint par $\nu_{\rm ATM}$ (SK), $\theta_{23} = \theta_{\text{ATM}} \approx \frac{\pi}{4},$ le mélange est maximal

Zone Δm^2 vs $an^2 heta$



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.13/56

• Changement de saveur prouvé par SNO

- Changement de saveur prouvé par SNO
- Solution LMA dans $(\Delta m^2, \tan^2 \theta)$ préférée mais pas encore confirmée (*cf* KAMLAND sous peu)

- Changement de saveur prouvé par SNO
- Solution LMA dans $(\Delta m^2, \tan^2 \theta)$ préférée mais pas encore confirmée (*cf* KAMLAND sous peu)
- Faible influence spectrale montrée par SuperKamiokande

- Changement de saveur prouvé par SNO
- Solution LMA dans $(\Delta m^2, \tan^2 \theta)$ préférée mais pas encore confirmée (*cf* KAMLAND sous peu)
- Faible influence spectrale montrée par SuperKamiokande
- Pas de mesure temps réel pour les neutrinos solaires
 < 5 MeV
- **Faible statistique**
- Aucune mesure la seule composante ⁷₄Be séparée



Borexino et le prototype CTF

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.15/56

Les laboratoires du Gran Sasso

Les *Laboratori Nationali del Gran Sasso* se situent dans les Abruzzes, Italie.



Les laboratoires du Gran Sasso

Les *Laboratori Nationali del Gran Sasso* se situent dans les Abruzzes, Italie.





Les laboratoires du Gran Sasso

Les *Laboratori Nationali del Gran Sasso* se situent dans les Abruzzes, Italie.



Il y a 3 halls souterrains, situés sous la chaîne de montagne du Gran Sasso.



Borexino est situé dans le Hall C du LGNS.



Borexino est situé dans le Hall C du LGNS.





- réaction ν e → ν e dans scintillateur liquide
- 100 t de volume fiduciel
- 40 ν par jour
- Protection bruit de fond interne (radiopureté) et externe (cosmiques)
- 300 photo-électrons par MeV



Borexino en 3 ans



Borexino en 3 ans



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.18/56

Spectre $u_{\rm Be}$ vu par Borexino



Coupure basse énergie (250 keV) imposée par la présence de ¹⁴₆C.

Coupure basse énergie (250 keV) imposée par la présence de ${}^{14}_{6}$ C. Spectre vu par CTF I : le ${}^{14}_{6}$ C domine largement



Influence de la contamination $^{238}_{92}$ U, $^{232}_{90}$ Th, $^{40}_{19}$ K (pas de $^{14}_{6}$ C)



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.20/56

Spectre de Borexino :



Contraintes nominales :

- ${}^{1}_{6}C: 10^{-18} \text{ g/g}$
- ${}^{238}_{92}$ U, ${}^{232}_{90}$ Th: 10⁻¹⁶ g/g
- Discrimination $\alpha/eta \geqslant 90\%$
- Autres contaminants : ${}^{40}_{19}$ K, ${}^{7}_{4}$ Be, ${}^{85}_{36}$ Kr



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.21/56











Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.22/56






Chaîne du Thorium 232



Chaîne du Thorium 232



Activité d'une chaîne

$$R_0 \xrightarrow[]{\tau_0} R_1 \xrightarrow[]{\tau_1} \cdots \cdots \xrightarrow[]{\tau_{N-2}} R_{N-2}$$

Activité d'une chaîne $R_0 \xrightarrow{\tau_0} R_1 \xrightarrow{\tau_1} \cdots \xrightarrow{\tau_{N-2}} R_{N-1}$

Avec le seul apport initial $[R_0] = [R_0]^0$, on a

$$\frac{\mathrm{d}\left[R_{0}\right]}{\mathrm{d}t}=-\frac{1}{\tau_{0}}\left[R_{0}\right]$$

$$egin{aligned} rac{\mathrm{d}\,[R_i]}{\mathrm{d}t} &= -rac{1}{ au_i}\,[R_i] + rac{1}{ au_{i-1}}\,[R_{i-1}]\,,\;i\in\llbracket 1,N-2
rbracket\ &= rac{\mathrm{d}\,[R_{N-1}]}{\mathrm{d}t} = +rac{1}{ au_{N-2}}\,[R_{N-2}] \end{aligned}$$

qui se résout en

$$[R_i] = \sum_{j=0}^i K_{ij} e^{-t/\tau_j}, \text{avec } K_{ij} = \frac{K_{(i-1)j}}{\tau_{i-1}} \frac{\tau_i \tau_j}{\tau_j - \tau_i} \text{ et } K_{ii} = -\sum_{j < i} K_{ji}, K_{00} = [.$$

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.23/56





Cas d'une chaîne à l'équilibre, $\tau_0 \gg \tau_{i>0}$. Alors

$$rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R_{0}}
ight] }{\mathrm{d}t}=rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R_{i}}
ight] }{\mathrm{d}t},\,\,orall i,$$

et donc

$$[\mathbf{R}_0] = [\mathbf{R}_0]^0 e^{-t/\tau_0} \text{ et } [\mathbf{R}_i] = \frac{\tau_i}{\tau_0} [\mathbf{R}_0]$$



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.23/56

Cas d'une chaîne à l'équilibre, $\tau_0 \gg \tau_{i>0}$. Alors

$$rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R_{0}}
ight] }{\mathrm{d}t}=rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R_{i}}
ight] }{\mathrm{d}t},\,\,orall i,$$

et donc

$$[\mathbf{R}_0] = [\mathbf{R}_0]^0 e^{-t/\tau_0} \text{ et } [\mathbf{R}_i] = \frac{\tau_i}{\tau_0} [\mathbf{R}_0]$$

Cas d'une chaîne à l'équilibre, $au_0 \gg au_{i>0}$. Alors

$$rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R_0}
ight]}{\mathrm{d}t} = rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R_i}
ight]}{\mathrm{d}t}, \,\,orall i,$$

et donc

$$[\boldsymbol{R}_0] = [\boldsymbol{R}_0]^0 \ \boldsymbol{e}^{-t/\tau_0} \ \boldsymbol{\mathrm{et}} \ [\boldsymbol{R}_i] = rac{\tau_i}{\tau_0} [\boldsymbol{R}_0]$$

Chaîne équilibrée + Activité d'un radioisotope (*e.g.* Bi)

Cas d'une chaîne à l'équilibre, $au_0 \gg au_{i>0}$. Alors

$$rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R}_{0}
ight] }{\mathrm{d}t}=rac{\mathrm{d}\left[oldsymbol{R}_{i}
ight] }{\mathrm{d}t},\,\,orall i,$$

et donc

$$[R_0] = [R_0]^0 e^{-t/\tau_0} \text{ et } [R_i] = \frac{\tau_i}{\tau_0} [R_0]$$

Chaîne équilibrée + Activité d'un radioisotope (*e.g.* Bi)

Mesure de $[R_0]$

Application aux BiPo

On montre que la contamination est $c_{R_0} = \frac{\rho \cdot \tau \cdot M_0}{N_A \cdot m_{sc}}$ En particulier, dans le cas de chaînes de $^{232}_{90}$ Th et $^{238}_{92}$ U équilibrées, on montre que :

• c_{232}_{90} Th $(1 \text{ coup BiPo } 212/j/t) = 2, 8 \cdot 10^{-15} \text{ g/g}$

Application aux BiPo

- On montre que la contamination est $c_{R_0} = \frac{\rho \cdot \tau \cdot M_0}{N_A \cdot m_{sc}}$ En particulier, dans le cas de chaînes de $^{232}_{90}$ Th et $^{238}_{92}$ U équilibrées, on montre que :
 - c_{232}_{90} Th $(1 \text{ coup BiPo } 212/j/t) = 2, 8 \cdot 10^{-15} \text{ g/g}$
 - c_{238}_{92} (1 coup BiPo 214/j/t) = 9,4 · 10⁻¹⁶ g/g

CTF, le "Counting Test Facility"

CTF, le "Counting Test Facility"



CTF-2 BASIC DIMENSIONS ALL DIMENSIONS REFERENCED TO FLOOR OF BLUE TANK ALL DIMENSIONS IN CM

- 100 PM vers la cible
- cible de 4 m³
- voile anti-radon
- 16 PM veto μ
- le tout dans 1000 t d'eau

- CTF I, 1995–96 3 phases de CTF : - CTF II, 2000 - CTF III, 2001–

CTF, le "Counting Test Facility"



Électronique d'acquisition

Électronique d'acquisition

Système standard (ElecM), avec trigger par multiplicité



Électronique d'acquisition

Système standard (ElecM), avec trigger par multiplicité





Système à base de FADC (Flash ADC), à partir de CTF II

- Mesure sans temps mort
- Test cartes, acquisition
- Affiner les mesures ?

Tristan BEAU - 18/10/2002 - Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino - p.26/56

Numérisation par le v896

La numérisation a lieu en continu dans une mémoire circulaire d'une page.



Numérisation par le v896

La numérisation a lieu en continu dans une mémoire circulaire d'une page.



Numérisation par le v896

La numérisation a lieu en continu dans une mémoire circulaire d'une page.



Gestion de la mémoire



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.28/56

v896 : un FADC à 400 MHz

v896 : un FADC à 400 MHz



NumérisationparleAD9288d'AnalogDevices,FADC à 100 MHz.

v896 : un FADC à 400 MHz



NumérisationparleAD9288d'AnalogDevices,FADC à 100 MHz.

FADC à 400 MHz = 4 FADC à 100 MHz. 50 MHz → 4×100 MHz ("roboclock" CY7B9911 de Cypress)



FADC CAEN v896



- 3 entrées indépendantes
- numérisation à 400 MHz, sur 8 bits, dans une plage de 0,5 V
- réglage de la tension de décalage entre [-0,5 V; 0,5 V]
- 256 ko par voie, *i.e.* 655,36 μ s enregistrable, découpées en 2^N "pages"
- enregistrement d'un mot de 16 bits par événement
- fonctionnement sur bus VME
- pas de temps mort tant que la mémoire n'est pas saturée

Implantation du FADC dans CTF II



Implantation du FADC dans CTF II



Implantation du FADC dans CTF II



D Le code d'analyse reconstruit les correspondances.

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.31/56

Logiciel d'acquisition écrit pour CTF et Borexino.

- Logiciel d'acquisition écrit pour CTF et Borexino.
- Les contraintes :
 - Un événement de 10,24 microsecondes crée 4 ko de données par voie;
 - Il y aura 99 voies de FADC sur Borexino (numérisation par 24 PM);
 - Le taux de trigger est de 50 évts/s.

- Logiciel d'acquisition écrit pour CTF et Borexino.
- Les contraintes :
 - Un événement de 10,24 microsecondes crée 4 ko de données par voie;
 - Il y aura 99 voies de FADC sur Borexino (numérisation par 24 PM);
 - Le taux de trigger est de 50 évts/s.
- ℃ 20 Mo/s, soit près de 20 To/j !

- Logiciel d'acquisition écrit pour CTF et Borexino.
- Les contraintes :
 - Un événement de 10,24 microsecondes crée 4 ko de données par voie;
 - Il y aura 99 voies de FADC sur Borexino (numérisation par 24 PM);
 - Le taux de trigger est de 50 évts/s.
- ℃ 20 Mo/s, soit près de 20 To/j !

Il faut un algorithme de réduction des données

Réduction des données

- Algorithme qui permet de conserver :
 - Les événements suffisamment énergétiques
 - Les événements en coïncidence pour lesquels le *second* événement est suffisamment énergétique
- En outre, est implanté un *zero suppress*, pour ne conserver que les "tranches" où il y a un signal :



Campagnes de CTF

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.34/56
CTF I, 1995–96

→ CTF I, 1995–96

- ➔ Test de la faisabilité de Borexino, test du PC
- Nécessité d'un voile anti-radon
- Premières mesures extrêmement bas bruit de fond

→ CTF I, 1995–96

- → Test de la faisabilité de Borexino, test du PC
- ➔ Nécessité d'un voile anti-radon
- → Premières mesures extrêmement bas bruit de fond

→ CTF II, été 2000

→ CTF I, 1995–96

- → Test de la faisabilité de Borexino, test du PC
- ➔ Nécessité d'un voile anti-radon
- → Premières mesures extrêmement bas bruit de fond

→ CTF II, été 2000

- → Mise à jour de CTF (100 PM contre 64, plus de voies d'acquisition)
- → Test de la solution à base de PXE
- Première implantation du FADC (une voie pour le détecteur entier)

CTF I, 1995–96

- → Test de la faisabilité de Borexino, test du PC
- ➔ Nécessité d'un voile anti-radon
- ➔ Premières mesures extrêmement bas bruit de fond

→ CTF II, été 2000

- → Mise à jour de CTF (100 PM contre 64, plus de voies d'acquisition)
- → Test de la solution à base de PXE
- → Première implantation du FADC (une voie pour le détecteur entier)

→ CTF III, automne 2001 → maintenant

CTF I, 1995–96

- → Test de la faisabilité de Borexino, test du PC
- ➔ Nécessité d'un voile anti-radon
- → Premières mesures extrêmement bas bruit de fond

➡ CTF II, été 2000

- → Mise à jour de CTF (100 PM contre 64, plus de voies d'acquisition)
- → Test de la solution à base de PXE
- → Première implantation du FADC (une voie pour le détecteur entier)

→ CTF III, automne 2001 → maintenant

- Validation des procédures de purification
- → Validation du PC à destination de Borexino
- → Installation de FADC (12 voies actuellement) "à la Borexino"

B Résultats sur le CTF

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.35/56

Résultats sur le CTF

Tests du FADC

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.36/56





Mécessité de prendre en compte 8 piédestaux.



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.37/56

Soustraction des piédestaux :



Bruit après soustraction des piédestaux \leq 1 canal (2 mV).

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.37/56

Mesure de l'énergie avec FADC

- Estimation de l'énergie par calcul de l'intégrale du signal.
- On intègre ici sur 40 échantillons, soit 100 nanosecondes. L'estimateur de l'énergie est : $\tilde{E} = \sum_{i=i_0}^{i < i_0 + 40} (a_i - p_{i[8]})$ où
 - *i*₀ est le numéro de l'échantillon (l'instant) où commence l'impulsion
 - *a_i* l'échantillon du signal
 - les $p_{i[8]}$ représentent les 8 piédestaux

Mesure de l'énergie avec FADC



- les $p_{i[8]}$ représentent les 8 piédestaux

Mesure de l'énergie avec FADC



Résolution en énergie

Choix d'un lot d'événements monoénergétiques : α du BiPo 214. Utilisation d'un *run* avec une source : 3265 événements sélectionnés.



(a) ElecM

(b) FADC

Résolution en énergie

• pour l'ElecM, $\left\{ egin{array}{ll} {
m Moy} = 210,3 \ \sigma = 16,8 \end{array}
ight.$ soit une résolution $\left. \frac{\Delta E}{E} \right|_{\text{ElecM}} = 8,0\%$ • pour l'ElecP, $\begin{cases} Moy = 947 \\ \sigma = 88 \end{cases}$ soit une résolution $\left. \frac{\Delta E}{E} \right|_{\mathrm{FADC}} = 9,3\%$

 $\frac{\Delta E}{E}\Big|_{\text{FADC}} \ge \frac{\Delta E}{E}\Big|_{\text{ElecM}}$, mais 1 voie unique de FADC contre 100 ADC.

Résultats sur le CTF

Mesures des niveaux de contamination

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.40/56

La sélection des événements doubles BiPo 212 se fait par :

- test du temps de coïncidence (temps caractéristique de 450 nanosecondes)
- sélection d'un second événement monoénergétique autour de 8,95 MeV
- Pas de marquage muon

La sélection des événements doubles BiPo 212 se fait par :

- test du temps de coïncidence (temps caractéristique de 450 nano Coincidence time (in ns) for short double events(758-788)
- sélection autour de
- Pas de ma



gétique

La sélection des événements doubles BiPo 212 se fait par :

- test du temps de coïncidence (temps caractéristique de 450 nanosecondes)
- sélection d'un second événement monoénergétique autour de 8,95 MeV
- Pas de marquage muon

D'où une efficacité

$$eff_{dt} \ (240 \ ns \ < \ dt \ < \ 3 \ \mu s) \ = \ 58\%$$

Candidats BiPo 212 vus par le FADC

Pour CTF II nous ne disposons pas de tous les *runs*. Seuls sont disponibles les *runs* 777, 779, 784, 785, 786 (188 heures de fonctionnement de CTF II).

Candidats BiPo 212 vus par le FADC

Pour CTF II nous ne disposons pas de tous les *runs*. Seuls sont disponibles les *runs* 777, 779, 784, 785, 786 (188 heures de fonctionnement de CTF II).



Candidats BiPo 212 vus par le FADC

Pour CTF II nous ne disposons pas de tous les *runs*. Seuls sont disponibles les *runs* 777, 779, 784, 785, 786 (188 heures de fonctionnement de CTF II).



Ces 10 candidats ne permettent pas de justifier l'allure de l'histogramme des coïncidences.

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.42/56

Sur les 775 heures disponibles à partir des seules données de l'électronique standard, on constate une aberration sur le *run*764.

Sur les 775 heures disponibles à partir des seules données de l'électronique standard, on constate une aberration sur le *run*764.

Après réjection nous obtenons :





Absence de marquage muon

Sélection finale

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.43/56

Soit la possibilité d'une nouvelle coupure en coı̈ncidence $eff_{dt}~(50~ns~<~dt~<~2~\mu s)~=~88\%.$ Il vient :

 $\tau_{2_{\begin{subarray}{c} 83 8i} 83}} = 466_{-166}^{+230} \ ns \ (430 \pm 5 \ ns \ attendu)$

Soit la possibilité d'une nouvelle coupure en coı̈ncidence $eff_{dt}~(50~ns~<~dt~<~2~\mu s)~=~88\%.$ Il vient :

 $\tau_{\substack{212\\83}Bi} = 466^{+230}_{-166} \ ns \ (430 \pm 5 \ ns \ attendu)$

$$\begin{array}{l} c_{232} \\ g_0 Th \end{array} = 3,8 \pm 0,6 \pm 0,2 \cdot 10^{-15} \ g/g \quad (10^{-16} \ g/g \ nominal) \end{array}$$

On comparera à

 $\begin{array}{l} c_{232} \\ g_0 \\ Th \end{array} = (3,9 \pm 4,3) \cdot 10^{-16} \ g/g \ (run \ 773-780) \\ \\ = (4,0 \pm 4,4) \cdot 10^{-16} \ g/g \ (run \ 783-789) \end{array}$

avant cette analyse.

- Nous effectuons les sélections :
 - énergie du groupe 2 entre 200 et 400 p.e.
 - coïncidence entre événements entre 1 μ s et 1 ms
 - pas de marquage muon
- L'efficacité de ces coupures est de 98,3%.

- Nous effectuons les sélections :
 - énergie du groupe 2 entre 200 et 400 p.e.
 - coïncidence entre événements entre 1 μs et 1 ms
 - pas de marquage muon
- L'efficacité de ces coupures est de 98,3%.



Énergie du β du $^{214}_{83}$ Bi

- Nous effectuons les sélections :
 - énergie du groupe 2 entre 200 et 400 p.e.
 - coïncidence entre événements entre 1 μs et 1 ms
 - pas de marquage muon
- L'efficacité de ces coupures est de 98,3%.



Énergie du β du $^{214}_{83}$ Bi

Énergie de l' α du $^{214}_{84}$ Po

- Nous effectuons les sélections :
 - énergie du groupe 2 entre 200 et 400 p.e.
 - coïncidence entre événements entre 1 μ s et 1 ms
 - pas de marquage muon
- L'efficacité de ces coupures est de 98,3%.



Énergie du eta du $^{214}_{83} ext{Bi}$

Énergie de l' α du $^{214}_{84}$ Po

Coïncidence

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.44/56

On retrouve

$$au_{2_{84}Po} = 230, 2_{-7,2}^{+7,7} \ \mu s \ (236, 2 \pm 0, 2 \ \mu s \ attendu)$$

Et on évalue la contamination :

 $c_{\substack{238\\92}U} = 1,27 \pm 0,03 \pm 0,06 \cdot 10^{-14} \text{ g/g}$ (10⁻¹⁶ g/g nominal)







Énergie du eta du $^{214}_{83} ext{Bi}$

Énergie de l' α du $^{214}_{84}$ Po

Coïncidence

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.44/56

Mesure du BiPo 214 au début de CTF III
Objectif : évaluer les BiPo 214 au tout début du remplissage de CTF III, *run* **2047. Temps de fonctionnement 6670 secondes.**

- **Objectif : évaluer les BiPo 214 au tout début du remplissage de CTF III,** *run* **2047. Temps de fonctionnement 6670 secondes. Notre sélection des événements :**
 - coïncidence temporelle entre 5 μ s et 1 ms;
 - énergie du second événement entre 200 et 400 p.e.
 - pas de marquage muon

- Objectif : évaluer les BiPo 214 au tout début du remplissage de CTF III, *run* 2047. Temps de fonctionnement 6670 secondes. Notre sélection des événements :
 - coïncidence temporelle entre 5 μ s et 1 ms;
 - énergie du second événement entre 200 et 400 p.e.
 - pas de marquage muon
- Nous comptons alors 106 événements candidats,
- *i.e.* correspondant à 3,86 mBq/m³.

- Mais il existe des coïncidences triples ou quadruples non vues par ElecM.
- Avec le FADC, on extrait de nouvelles coïncidences candidates BiPo 214.

Mais il existe des coïncidences triples ou quadruples non vues par ElecM.

Avec le FADC, on extrait de nouvelles coïncidences candidates BiPo 214.



Distribution de coïncidence

Distribution en énergie FADC de l' α

Nous devons alors ajouter 87 candidats aux 106 précédents. Nous arrivons, pour ce premier *run* de CTF III, à

$$c_{238}_{92} = 6,3 \cdot 10^{-13} \text{ g/g}$$
 (10⁻¹⁶ g/g nominal)



Distribution de coïncidence

Distribution en énergie FADC de l' α

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.46/56

Résultats sur le CTF

Discrimination α/β

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.47/56

Principe de discrimination

Nous utilisons ici comme variable discriminante le rapport charge arrière sur charge totale du signal :



À partir de θ , nous introduisons le facteur de mérite :

$$M = rac{\mathrm{Moy}(oldsymbol{ heta}_{oldsymbol{lpha}}) - \mathrm{Moy}(oldsymbol{ heta}_{oldsymbol{eta}})}{\sqrt{\sigma_{oldsymbol{lpha}}^2 + \sigma_{oldsymbol{eta}}^2}}$$

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.48/56

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.49/56

 $M_{=1,68}$

FADC PSD, 32,5 ns



 $M_{=} I, 68$

FADC PSD, 32,5 ns



Milan PSD, 32 ns

M = 3,54



 $M_{=1,68}$

FADC PSD, 32,5 ns



FADC PSD, 47,5 ns



0.4

Milan PSD, 32 ns





FADC PSD, 32,5 ns



Milan PSD, 32 ns



FADC PSD, 47,5 ns



M = I, 68









1 3,54

FADC PSD, 32,5 ns



FADC PSD, 47,5 ns

Milan PSD, 32 ns



Milan PSD, 48 ns





Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.49/56

Résultat discrimination à base FADC



Avec cette coupure, nous obtenons :

- une contamination de 10% de α parmi les β
- une efficacité de détection de 86% des β.

Résultats sur le CTF

Analyse post-impulsion dans CTF

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.51/56

Analyse des post-impulsions



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.52/56

Analyse des post-impulsions

Nombre de posts-impulsions vs. énergie Distributi

Distribution temporelle des pics



Analyse des post-impulsions

Nombre de posts-impulsions vs. énergie Distribution temporelle des pics



En accord avec les taux attendus d'impulsions dues à des ions créés par les photo-électrons primaires

• Installation complète des systèmes liés au FADC, avant fin 2002;

- Installation complète des systèmes liés au FADC, avant fin 2002;
- Installation des voiles en nylon, fin novembre 2002;

- Installation complète des systèmes liés au FADC, avant fin 2002;
- Installation des voiles en nylon, fin novembre 2002;
- Début remplissage en eau, février 2003;

- Installation complète des systèmes liés au FADC, avant fin 2002;
- Installation des voiles en nylon, fin novembre 2002;
- Début remplissage en eau, février 2003;
- Premier *run* Čerenkov, mars 2003;

- Installation complète des systèmes liés au FADC, avant fin 2002;
- Installation des voiles en nylon, fin novembre 2002;
- Début remplissage en eau, février 2003;
- Premier *run* Čerenkov, mars 2003;
- Premières tonnes de PC, mi 2003;

- Installation complète des systèmes liés au FADC, avant fin 2002;
- Installation des voiles en nylon, fin novembre 2002;
- Début remplissage en eau, février 2003;
- Premier *run* Čerenkov, mars 2003;
- Premières tonnes de PC, mi 2003;
- Fin des activités de remplissage, avant fin 2003.



Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.53/56

CTF est un banc d'essai pour

- les problèmes liés à la radiopureté (niveau, mesure)
- nos FADC (électronique, acquisition)

CTF est un banc d'essai pour

- les problèmes liés à la radiopureté (niveau, mesure)
- nos FADC (électronique, acquisition)

En particulier, nous avons montré :

- le bon fonctionnement des FADC et leur intérêt dans les mesures (pas de temps mort, discrimination, analyse des impulsions secondaires)
 - la performance du logiciel d'acquisition
 - la possibilité de la gestion de grand volume de données

CTF est un banc d'essai pour

- les problèmes liés à la radiopureté (niveau, mesure)
- nos FADC (électronique, acquisition)

En particulier, nous avons montré :

- le bon fonctionnement des FADC et leur intérêt dans les mesures (pas de temps mort, discrimination, analyse des impulsions secondaires)
 - Ia performance du logiciel d'acquisition
- la possibilité de la gestion de grand volume de données

Cette expertise est actuellement transférée à Borexino.

Implantation de 34 cartes FADC dans l'électronique Borexino

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.54/56



Photo-électron unique enregistré par le FADC sur Borexino (air run)

Tristan BEAU – 18/10/2002 – Mesure des neutrinos solaires de la raie du béryllium dans l'expérience Borexino – p.54/56

 $\langle \neg$



Premiers tests de bruit des PM sur Borexino (air run)



Neutrinos solaires : cycle CNO

Neutrinos solaires : cycle CNO

Neutrinos solaires : cycle CNO

neutrino de l'azote ν_{13} N ${}^{12}_{6}C p \rightarrow {}^{13}_{7}N \gamma$ ${}^{13}_{7}\mathrm{N} \rightarrow {}^{13}_{6}\mathrm{C} \mathrm{e}^{+} \left(\nu_{e} \right)$ ${}^{13}_{6}C p \rightarrow {}^{14}_{7}N \gamma$ $^{14}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{15}_{8}\text{O}\gamma$ $^{15}_{8}O \rightarrow ^{15}_{7}N e^+ \nu_e$ $^{15}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{16}_{8}\text{O}\gamma$ $^{16}_{8}$ O p $\rightarrow ^{17}_{0}$ F γ $^{17}_{o}F \rightarrow ^{17}_{s}O e^+ \nu_e$
neutrino de l'azote u_{13_N} ${}^{12}_{6}C p \rightarrow {}^{13}_{7}N \gamma$ ${}^{13}_{7}\mathrm{N} \rightarrow {}^{13}_{6}\mathrm{C} \mathrm{e}^{+} \left(\nu_{e} \right)$ ${}^{13}_{6}C p \rightarrow {}^{14}_{7}N \gamma$ $\frac{14}{7}$ N p $\rightarrow \frac{15}{8}$ O γ ${}^{15}_{8}\text{O} \rightarrow {}^{15}_{7}\text{N e}^+(\nu_e)$ ${}^{15}_{7}\mathrm{N p} \rightarrow {}^{16}_{8}\mathrm{O} \gamma$ $^{16}_{8}\mathrm{O}~\mathrm{p}~\rightarrow~^{17}_{0}\mathrm{F}~\gamma$ ${}^{17}_{0}\text{F} \rightarrow {}^{17}_{8}\text{O} e^+ \nu_e$

neutrino de l'azote ν_{13_N} $^{12}_{6}$ C p $\rightarrow ^{13}_{7}$ N γ $^{13}_{7}\text{N} \rightarrow ^{13}_{6}\text{C} e^+ \left(\nu_e\right)$ neutrino de l'oxygène u_{150} ${}^{13}_{6}C p \rightarrow {}^{14}_{7}N \gamma$ $^{14}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{15}_{8}\text{O}\gamma$ ${}^{15}_{8}\text{O} \rightarrow {}^{15}_{7}\text{N e}^{+}\left(\overline{\nu_{e}}\right)$ ${}^{15}_{7}{
m N~p} \rightarrow {}^{16}_{8}{
m O} \gamma$ $^{16}_{8}\mathrm{O}~\mathrm{p}~\rightarrow~^{17}_{0}\mathrm{F}~\gamma$ ${}^{17}_{0}\text{F} \rightarrow {}^{17}_{8}\text{O}\,\text{e}^+$ ν_e

neutrino de l'azote ν_{13_N} $^{12}_{6}$ C p $\rightarrow ^{13}_{7}$ N γ ${}^{13}_{7}\mathrm{N} \rightarrow {}^{13}_{6}\overline{\mathrm{C}} \,\mathrm{e}^{+} \left(\nu_{e} \right)$ neutrino de l'oxygène ν_{150} $\frac{^{13}}{^6}Cp \rightarrow \frac{^{14}}{^7}N\gamma$ $^{14}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{15}_{8}\text{O}\gamma$ ${}^{15}_{8}\text{O} \rightarrow {}^{15}_{7}\text{N e}^{+}\left(\overline{\nu_{e}}\right)$ $^{15}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{16}_{8}\text{O}\gamma$ ${}^{16}_{8}{
m O p} \rightarrow {}^{17}_{9}{
m F} \gamma$ ${}^{17}_{9}\overline{\mathrm{F}} \rightarrow {}^{17}_{8}\mathrm{O} \mathrm{e}^{+} \left(\nu_{e} \right)$

neutrino de l'azote u_{13_N} $^{12}_{6}$ C p $\rightarrow ^{13}_{7}$ N γ ${}^{13}_{7}\mathrm{N}
ightarrow {}^{13}_{6}\mathrm{C} \ \mathrm{e}^{+} \left({
u_e}
ight)$ neutrino de l'oxygène u_{150} ${}^{13}_{6}C p \rightarrow {}^{14}_{7}N \gamma$ $^{14}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{15}_{8}\text{O}\gamma$ neutrino du fer ν_{17F} ${}^{15}_{8}\text{O} \rightarrow {}^{15}_{7}\text{N e}^{+}(\nu_{e})$ $^{15}_{7}\text{N p} \rightarrow ^{16}_{8}\text{O}\gamma$ ${}^{16}_{8}{
m O p} \rightarrow {}^{17}_{9}{
m F} \gamma$ ${}^{17}_{9}\text{F} \rightarrow {}^{17}_{8}\text{O} e^+ \left(\nu_e\right)$

Neutrinos solaires : chaîne PP-I

 $\mathrm{pp} \rightarrow {}^2_1\mathrm{H}\,e^+ \
u_e \qquad \mathrm{pp} \rightarrow {}^2_1\mathrm{H}\,e^+ \
u_e$ ${}^2_1\mathrm{H}\,\underline{\mathrm{p}} \rightarrow {}^2_2\mathrm{He}\,\gamma \qquad {}^2_1\mathrm{H}\,\underline{\mathrm{p}} \rightarrow {}^2_2\mathrm{He}\,\gamma$

 $^{3}_{2}\text{He} ^{3}_{2}\text{He} \rightarrow ^{4}_{2}\text{He} p p$

Neutrinos solaires : chaîne PP-I

$$pp \rightarrow {}^{2}_{1}H e^{+} \nu_{e} \qquad pp \rightarrow {}^{2}_{1}H e^{+} \nu_{e}$$

$${}^{2}_{1}H \underline{p} \rightarrow {}^{3}_{2}He \gamma \qquad {}^{2}_{1}H \underline{p} \rightarrow {}^{3}_{2}He \gamma$$

 $^{3}_{2}\text{He} ^{3}_{2}\text{He} \rightarrow ^{4}_{2}\text{He} p p$