MESURES MAGNETIQUES DES DIPOLES EPA TYPE I

- G. Suberlucq
- M. Tardy

1. INTRODUCTION

- 2. PRINCIPES ET PRECISIONS DES MESURES
 - 2.1 Système de coordonnées et alignement
 - 2.2 Principes et précisions des mesures
- 3. MESURES PRELIMINAIRES
 - 3.1 Repérage des polarités

 - 3.2 Cyclage magnétique3.3 Détermination des points de fonctionnement.
- 4. AJUSTEMENTS MAGNETIQUES DES AIMANTS
 - 4.1 Mesure d'un aimant "nu".
 - 4.2 Simulation de l'environnement magnétique.
 - 4.3 Ajustements magnétiques des aimants.
- 5. MESURE DE L'AIMANT No. 1 APRES AJUSTEMENTS MAGNETIQUES
 - 5.1 Courbes de magnétisation.
 - 5.2 Homogénéité du champ magnétique.
 - 5.3 Centre magnétique longitudinal.5.4 Cartes de champ.
- 6. MESURE DE LA SERIE
 - 6.1 Moyenne des aimants.
 - 6.2 Tableau récapitulatif.
- 7. CONCLUSION

REFERENCES

1. INTRODUCTION

Pour le pré-injecteur LEP, 16 aimants EPA type I ¹) sont utilisés comme aimants principaux de courbure dans l'accumulateur EPA.

L'objet de la présente note est de décrire les propriétés magnétiques de ces dipôles, ainsi que les ajustements magnétiques effectués sur l'ensemble des aimants pour les rendre conformes à ce qui est souhaité par les utilisateurs ²).

2. PRINCIPES ET PRECISIONS DES MESURES

2.1 Système de coordonnées et alignement

La Figure 1 donne le système de coordonnées utilisé.

L'alignement est effectué avec le gabarit prévu à cet effet. Non compte tenu des erreurs systématiques introduites par le gabarit d'alignement la précision de l'alignement des capteurs par rapport aux faces de référence de l'aimant est mentionnée ci-dessous :

 $X_{réf} = 0 \pm 0.1 \text{ mm}; Y_{réf} = 0 \pm 0.1 \text{ mm}; Z_{réf} = 0 \pm 0.2 \text{ mm}.$

Zone explorée autour de la position de référence :

 $-90 \le X \le 90$ mm; $\Delta X = 10$ mm; $\epsilon X = \pm 0,02$ mm; $Y = 0 \pm 0,1$ mm.

 $-750 \leq Z \leq 750$ mm; $\Delta Z = 10$ mm, 50 mm $\varepsilon_z = \pm$ 0,2 mm.

2.2 Principes et précisions des mesures

Toutes les mesures sont faites l'aimant étant alimenté en courant continu. Les principes et précisions de ces mesures sont décrits dans les références 3 et 4 sauf ceux relatifs à la mesure de l'homogénéité de $\int Bdz(X,0)$ que l'on trouvera décrits au paragraphe 2.2.4.

Rappel sur la précision des mesures :

2.2.1 Mesure du courant

Erreur absolue : à I = 500 A; $\Delta I = \pm 0, 1 A$. Erreur relative aléatoire : I = 500 A; $\varepsilon_r \leq \pm 1 \times 10^{-4}$. 2.2.2 <u>Mesure du champ magnétique ponctuel B</u> Pour 0,09 T $\leq |B| \leq 1,7$ T : Erreur relative sur la valeur absolue : $\varepsilon_a \leq \pm 4 \times 10^{-4}$. Erreur relative aléatoire à B $\simeq 1$ T : $\varepsilon_r \leq \pm 1 \times 10^{-4}$. Pour les cartes de champ, il faut ajouter aux erreurs de positionnement mentionnées au paragraphe 2.1 la flèche dans le plan X,Z du support de sonde de Hall. Cette flèche peut entraîner une erreur sur la coordonnée X variant de 0 à \pm 0,05 mm suivant la position de la sonde de Hall dans le sens longitudinal.

2.2.3 Mesure du champ magnétique intégré sur la longueur

2.2.4 Principe et précision de la mesure d'homogénéité de ∫ Bdz(X,O)

Pour mesurer et ajuster l'homogénéité du champ intégré sur la longueur avec la plus grande précision possible, nous avons procédé par déplacement dans l'entrefer d'une bobine de mesure longue de 2 m.

$$EPS = \left[\frac{\int Bdz(0,0) + \frac{\Delta \int Bdz(0+X) - \Delta \int Bdz(X+0)}{2}}{\int Bdz_{réf} + \int Gdz_{réf} \cdot X} - 1 \right] \times 100$$

avec :

t

JBdz(0,0) : Champ intégré sur la longueur au centre de l'entrefer

$$\int Bdz(0,0) = \frac{I_{th}}{4A_s} \sum_{i=1}^{2} \begin{cases} t \\ \int edt_i \\ 0 \\ Imes_i \end{cases}$$

Ith = Courant théorique auquel on souhaite faire la mesure.

- f edt = Intégration de la tension induite dans la bobine de mesure pendant une rotation de 180° de celle-ci.
- Imes = Courant effectivement mesuré pendant la rotation de la bobine.
- A_s = Constante spécifique de la bobine BL3; A_s = 1.5684 m.

$$\Delta \int Bdz(0 \rightarrow X) = Signe x \frac{I_{th}}{A_s} x \frac{0}{I_{mes}}$$

Signe = +1 ou -1; permet de respecter la bonne polarité de la variation de champ.

 I_{th} , A_s , I_{mes} = Idem à ci-dessus.

- t \int edt = Intégration de la tension induite dans la bobine 0 de mesure pendant le déplacement de celle-ci de X = 0 à X.
- $\int Bdz_{réf.}$: Valeur de référence spécifiée ⁵) à X = Y = 0 pour 600 MeV $\int Bdz_{réf.} = 0,78444$ Tm.
- $\int Gdz_{r\acute{e}f.} : Valeur de r\acute{e}f\acute{e}rence spécifiée 5) à X = Y = 0 pour 600 MeV$ $\int Gdz_{r\acute{e}f.} = 0,54622 T.$

Précision de cette mesure :

Erreur relative aléatoire sur $\int Bdz$: $\varepsilon_a \leq \pm 1,5 \times 10^{-4}$ qui entraîne une erreur relative aléatoire $\varepsilon_a \leq \pm 2,2 \times 10^{-4}/m$ sur $\int Gdz$ soit $\varepsilon_a \leq \pm 2.2$ % à $\Delta X = 1$ cm.

3. MESURES PRELIMINAIRES

3.1 <u>Repérage des polarités</u>

L'aimant est connecté de telle sorte que le pôle NORD soit en haut, ce qui correspond à relier la galette inférieure de la bobine au pôle positif de l'alimentation.

3.2 Cyclage magnétique

Identique à celui décrit dans la référence 4 c'est-à-dire 8 à 10 impulsions de courant à I_m = 581 A, pentes : 600 A/S, plateaux 1 S.

3.3 <u>Détermination des points de fonctionnement</u>

A 600 MeV il est spécifié ²,⁵) : $B_N(0,0,0) = 1,4 \ge (1 \pm 0,01) \ge 1$ Nous avons pris $I_N = 528$ A soit $B(0,0,0) = 1,4017 \ge 1$. Après ajustements magnétiques nous avons pris ∫Bdz comme référence pour déterminer les 3 courants correspondant aux 3 énergies mentionnées ci-dessous:

500 MeV : $\int Bdz(0,0) = 0,65371$ Tm; I = 434,88 A 600 MeV : $\int Bdz(0,0) = 0,78448$ Tm; I = 528 A 650 MeV : $\int Bdz(0,0) = 0,84981$ Tm; I = 582,63 A.

4. AJUSTEMENTS MAGNETIQUES DES AIMANTS

4.1 Mesure d'un aimant "nu"

Sur le prototype nous avons mesuré à I_N = 529 A.

	Mesure aimant "nu"	Spécification	Variation par rapport à la spécification	
B(0,0,0)	1,4008 T	1,4 T	6 x 10 ⁻⁴	
G(0,0,0) *	-1.187 T/m	-1,12 T/m	6%	
S(0,0,0) **	1.8 T/m ²	0	-	
+∞ ∫ B(0,0,z) dz -∞	0,7730 Tm	0,78444 Tm	-1,5%	
l bending ***	O,5518 m	0.5603 m	-8,5 mm	
+∞ ∫ G(0,0,z) dz -∞	-0,581 T	-0,5462 T	-6,4%	
l gradient	O,4895 m	0,4877	+1,8 mm	
+∞ ∫ S(0,0,z) dz -∞	-0,6 T/m	0	-0,6 T/m	

$$G = \frac{dB}{dX} ; \int_{-\infty}^{+\infty} Gdz = \frac{d}{dx} \int_{-\infty}^{+\infty} Bdz$$

S =
$$\frac{d^2B}{dX^2}$$
; $\int_{-\infty}^{+\infty} Sdz = \frac{d^2}{dX^2}$ $\int_{-\infty}^{+\infty} Bdz$

- Nota : * La référence 6 expose les raisons de cet écart.
 - ** Ce sextupôle a été volontairement introduit dans le profil par le concepteur ⁶) pour compenser les effets de la saturation du fer au courant nominal.
 - *** Les aimants sont livrés avec une encoche au bout des pôles dans chaque plaque d'extrémité trop profonde de 5 mm pour permettre un ajustement plus commode des "shims".

La figure 2 montre l'erreur du champ intégré sur la longueur par rapport aux valeurs théoriques.

4.2 Simulation de l'environnement magnétique

Nous avons simulé par des plaques de fer doux :

- Un quadripôle "ISR Terwilliger" côté opposé aux connexions

- Un quadripôle EPA type N côté connexions.

Ces plaques ont approximativement la forme des quadripôles mentionnés ci-dessus et leur position a respecté l'implantation des éléments dans l'anneau EPA.

Cette simulation "allonge" l'aimant de 3,1 x 10^{-4} x $\int Bdz$ pour -60 \leq X \leq + 60 mm par diminution des composantes négatives du champ de fuite au delà des têtes de bobines.

La figure 3 montre l'influence de ces plaques de fer.

Toutes les mesures du prototype et du No. 1 ont été faites avec les plaques de simulation installées.

L'ajustement de la série fut réalisé sans plaques de simulation mais en apportant la correction de 3,1 x 10^{-4} sur $\int Bdz(X,0)$.

4.3 <u>Ajustements magnétiques des aimants</u>

Une encoche usinée dans les plaques d'extrémités permet d'installer 5 "shims", d'épaisseur variable, de chaque côté de l'aimant. La résolution de cet ajustement est de 0,35 mm soit environ 2 x 10^{-4} x $\int Bdz(0,0)$ au courant nominal.

La figure 4 donne les dimensions des plaquettes 7) de fer doux utilisées comme "shims" et la figure 5, la façon dont ils sont montés dans l'encoche de la plaque d'extrémité 7).

```
4.1.1 Détermination de l'influence des shims en fonction de X
```

A partir d'un "shimming" de base de 5,65 mm dans les 5 positions nous avons installé successivement dans chacune des positions une plaquette de 1 mm de chaque côté de l'aimant et mesuré la distribution de $\int Bdz$ en fonction de X dans chaque cas.

La figure 6 représente cette mesure pour les 5 "shims".

L'efficacité des plaquettes est de 65,8% à X = 0 et I_N = 528 A pour le "shim" central.

4.1.2 Calcul des plaquettes à installer en fonction de [Bdz(X,0)

A partir de la mesure précédente il est possible de déterminer les "shims" à installer en fonction de l'erreur de champ intégré sur la longueur qui a été mesurée.

Il suffit de résoudre le système : $\begin{bmatrix} Effet des \\ shims \end{bmatrix} \times \begin{bmatrix} Epaisseurs à \\ ajouter sur \\ les 5 shims \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} Erreur de \\ champ \\ mesurée \end{bmatrix} = 0$

Comme nous n'avons que 5 positions X possibles, où l'on peut ajuster les "shims" nous ne pouvons ramener l'erreur de champ à 0 qu'en 5 positions X.

Pour éviter des oscillations trop importantes le "shimming" est calculé à deux jeux de positions X :

Jeu No. 1 : X = -60; -40; 0; 40; 60 Jeu No. 2 : X = 50; 20; 0; 20; 50

Une solution "douce" et qui converge assez vite consiste à faire la moyenne pondérée entre les deux en prenant le jeu No. 1 pour 2/3 et le jeu No. 2 pour 1/3.

Le programme fournit les 3 "shimmings" : avec le jeu No. 1, le No. 2 et celui déterminé à partir de la moyenne pondérée. Enfin, le programme présente le résultat que l'on peut espérer avec le shimming calculé à partir de la moyenne pondérée.

Grâce à ces informations, il est possible d'ajuster $\int Bdz(X,0)$ à ±1,5x10⁻⁴ pour 60 $\leq X \leq$ 60 mm en 2 à 3 itérations.

5. MESURE DE L'AIMANT NO. 1 APRES AJUSTEMENTS MAGNETIQUES

5.1 <u>Courbes de magnétisation</u>

Le tableau 1 donne :

 $\int Bdz(0,0); B(0,0,0); Leq. = f(I)$

avec Leq. = $\frac{\int Bdz(0,0)}{B(0,0,0)}$

La figure 7 représente la variation du coefficient de magnétisation en fonction du courant, ainsi que le degré de saturation de l'aimant aux 3 énergies : 500, 600 et 650 MeV.

5.2 <u>Homogénéité du champ magnétique</u>

5.2.1 <u>Homogénéité de ∫Bdz(X,O)</u>

L'ajustement magnétique est réalisé à 600 MeV soit $I_N = 528A$. La figure 8 montre l'erreur sur $\int Bdz(X,0) = f(X)$ par rapport aux valeurs théoriques locales. La figure 9 représente l'erreur d'homogénéité aux 3 énergies :

$$Eps = \left[\frac{\int Bdz(X,0) \cdot 600}{(0,78444 - 0,54622.X) \cdot En} - 1\right] \cdot 100; En = 500, 600, 650 MeV.$$

A titre indicatif, nous avons calculé les dérivées numériques de la figure 9. La figure 10 montre la variation du gradient du champ intégré sur la longueur en fonction de X aux 3 énergies. La figure 11 représente dans les mêmes conditions les valeurs numériques de la 2éme dérivée soit le "sextupôle" intégré sur la longueur (voir définitions au paragraphe 4.1).

<u>Remarque</u> : Les erreurs de mesure deviennent rapidement prépondérantes surtout pour le "sextupôle". Les valeurs de référence sont la moyenne des valeurs à gauche et à droite les plus proches du centre.

5.2.2 Homogénéité de B(X,0,0)

Les points de fonctionnement ont été déterminés à partir des valeurs de $\int Bdz(0,0)$. Du fait de la différence de variation des coefficients de magnétisation entre $\int Bdz$ et B (voir figure 7). Le champ B(0,0,0) n'est pas exactement adapté aux 3 énergies; mais on reste largement dans la plage de ±1% spécifiée.

Eps =
$$\left[\frac{B(X,0,0) \cdot 600}{(1,4-1,12.X) \text{ En}} - 1\right]$$
 100; $E_n = 500, 600, \text{ et } 650 \text{ MeV}$

La figure 12 représente Eps = f(X)

5.3 <u>Centre magnétique longitudinal</u>

Le but de cette mesure est de permettre, lors de l'installation, un positionnement précis du centre magnétique des aimants dans le sens longitudinal. Pour cela il faut faire coincider le milieu de la distance entre les supports de mire Taylor Hobson avec le centre magnétique longitudinal. La mesure permet de définir une cale qui est montée côté opposé aux connexions de l'aimant. Celle-ci positionne longitudinalement le gabarit d'alignement qui sert aussi à fixer la position des supports de mire Taylor and Hobson utilisés pour l'alignement dans EPA.

La cale est usinée à l'épaisseur voulue pour chaque aimant et laissée à demeure sur celui-ci.

5.4 <u>Cartes de champ</u>

Nous avons effectué des cartes de champ à chacune des 3 énergies pour -750 \leq Z \leq 750 mm et - 115 \leq X \leq 50 mm.

Dans le tableau ci-dessous on trouvera le nom des fichiers contenant les données pour les divers paramètres.

Coordonnées X mm	-115 -90 -70 -50 -40 -30	-20 -10 0 10 20	30 40 50
650 MeV	L00347	L00348	L00349
600 MeV	L00344	L00345	L00346
500 MeV	L00352	L00351	L00350

Ces fichiers peuvent être lus soit sur le système des mesures magnétiques dans le disque EPA TYPE I soit dans IBM-WYLBUR en utilisant :

USE \$ PZ.UCQ.LIB (Nom du fichier)

Dans WYLBUR on peut aussi obtenir les cartes de champs complètes directement en données formatées FORTRAN :

USE \$ PZ.UCQ.LIB (F500 MEV) " (F600 MEV) " (F650 MEV)

A titre d'exemple la figure 13 représente le fichier LOO345 (600 MeV et -20 $\leq X \leq$ 20).

5.4.1 Utilisation de demies cartes de champ

En général les programmes de simulation d'orbite de faisceau n'utilisent dans leurs calculs qu'un "demi-aimant" dans le sens longitudinal ⁸) (de Z = O à Z_{max}). Pour cela il est impératif de calculer :

$$B_{moy}(x,y,z) = \frac{B(x,y, + Z) + B(x,y, - Z)}{2}$$

En effet les erreurs de mesure et de positionnement peuvent entraîner des aberrations dans les calculs ⁸) si on ne fait pas une telle moyenne.

5.4.2 Intégration numérique des cartes de champ

Nous avons vérifié que l'écart relatif entre l'intégration numérique des cartes de champ de Z_{min} . à Z_{max} . et les mesures de 1m \int Bdz par bobine longue restait inférieur à 6 x 10⁻⁴ aux 3 énergies et -1m

pour $-50 \leq x \leq +50$ mm.

On notera que cette vérification ne prend pas en compte les erreurs de symétrie entre +Z et -Z d'où l'importance du calcul de B_{moy} défini au paragraphe 5.4.1.

6. MESURE DE LA SERIE

Les 17 aimants (16 + 1 réserve) ont été ajustés au courant correspondant à l'énergie de 600 MeV.

Pour des raisons de commodité ces éléments furent mesurés sans simulation magnétique mais en appliquant le facteur correctif de 3,1 x 10^{-4} (voir paragraphe 4.2).

Les aimants 1, 2 et 17 furent re-mesurés au milieu de la série. La reproductibilité de la mesure, y compris l'installation et l'alignement, est meilleure que 1 ± 1,5 x 10⁻⁴ de $\int Bdz(X,0)$ pour -60 $\leq X \leq$ 60 mm.

6.1 <u>Moyenne des aimants</u>

6.1.1 Calcul de [Bdz(X,O) moyen

A l'aide des mesures de la série nous avons déterminé un aimant moyen

$$\int Bdz(0,0)_{moy} = \frac{1}{17} \sum_{i=1}^{i=17} \int Bdz(0,0)i = 0,78445 \text{ Tm}$$

$$\varepsilon(X,0)i = \left(\frac{\int Bdz(X,0)i}{0,78444 - 0,54622 \cdot X} - 1\right) \times 100$$

$$\varepsilon(X,0)$$
 moy = $\frac{1}{17}$ $\sum_{i=1}^{i=17}$ $\varepsilon(X,0)i$

$$\sigma(\mathbf{X},0) = \sqrt{\frac{1}{16} \sum_{i=1}^{i=17} \left(\varepsilon(\mathbf{X},0)_{i} - \varepsilon(\mathbf{x},0)_{moy} \right)^{2}}$$

La figure 14 représente l'erreur de champ par rapport au champ théorique en chaque point, ainsi que la variation d'un aimant à l'autre pour chaque coordonnée. Nous avons tracé la courbe à \pm 2. σ soit pour englober environ 95% des aimants.

On peut constater que les 3 courbes sont dans la zone de bon champ spécifiée.

6.1.2 Calcul des $\int Gdz(X,0) \mod 9$

Comme l'erreur résiduelle ne suit pas une courbe linéaire, la dérivée de l'aimant moyen ne correspond pas à la moyenne des dérivées sur chaque aimant.

Nous avons donc calculé $\int Gdx(X,0) = f(X)$ pour chaque aimant, puis calculé le "quadripôle moyen" :

$$\int Gdz(0,0)_{moy} = \frac{1}{17} \sum_{i=1}^{i=17} \int Gdz(0,0)_{i} = -0,551 T$$

$$\varepsilon(\mathbf{X},\mathbf{0})_{\mathbf{i}} = \left(\frac{\int \mathrm{Gdz} (\mathbf{X},\mathbf{0})}{\int \mathrm{Gdz}_{\mathrm{réf.}}} - 1\right) \times 100; \quad \int \mathrm{Gdz}_{\mathrm{réf.}} = -0.54622 \text{ T}$$

$$\epsilon(x,0)_{moy} = \frac{1}{17} \sum_{i=1}^{17} \epsilon(x,0)_{i}$$

$$\sigma(\mathbf{X},0) = \sqrt{\frac{1}{16} \sum_{i=1}^{\mathbf{X}=17} \left(\epsilon(\mathbf{X},0)_{i} - \epsilon(\mathbf{X},0)_{moy}\right)^{2}}$$

La figure 15 représente la statistique des coefficients quadripolaires aux positions x et pour les 17 aimants. On peut constater que $\int Gdz \mod V$ varie de ±1% en fonction de X et que pour une coordonnée X donnée $\int Gdz(X,0)$ varie de ± 0,6% d'un aimant à l'autre.

<u>Nota</u> : Les variations sur $\int Gdz(X,0)$ incluent les erreurs de mesure sur $\int Bdz$. L'incertitude de ± 1.5 x 10⁻⁴ de $\int Bdz$ sur deux mesures distantes de 1 cm entraîne une incertitude de ± 2,2% sur $\int Gdz$.

Paramètres		500 M eV	600 MeV		(EQ 14-11
			Valeurs mesurées	Ecart/la spécif.	650 Mev
B(0,0,0) G(0,0,0) S(0,0,0)	(T) (T/m) (T/m ²)	1,1614 -0,9912 +1,8	1,4017 -1,187 +1,7	0,12% 6% -	1,5246 -1,2717 +1,4
∫Bdz(0,0) ∫Gdz(0,0) ∫Sdz(0,0)	(Tm) (T) (T/m)	0,65371 -0,4625 0,1 ± 1	0,78448 -0,5478 -0,3 ± 1	0,005% 0,3% ± 1	0,84981 -0,5803 -0,7 ± 1
Leq. dipôle Leq. quad. K = $\frac{1}{gap} x \int \left(\frac{B(Bo - B)}{B}\right)^{1/2}$	$ \begin{array}{c} (m) \\ (m) \\ \underline{B} \\ \underline{C} \\ 0 \end{array} \right) dz $	0,5629 0,4666 0,557	0,5597 0,4615 0,577	-0,6 mm -25 mm -	0,5574 0,4563 0,593
∫Bdzmoy(0,0) ∫Gdzmoy(0,0) εmoy à -50 <u><</u> X <u><</u> 50	(Tm) (T)) mm	- -	0,78445 -0,551 ± 1 x 10 ⁻ 4	0,001% 0,88% 0	- - -
I	(A)	434,88	528	-	582,63

6.2 <u>Tableau récapitulatif</u>

Ces valeurs ont été mesurées sur l'aimant No. 1 sauf $\int Bdz moy(0,0)$, $\int Gdz moy(0,0)$ et emoy qui correspondent à la moyenne de tous les aimants comme défini au paragraphe précédent.

- 11 -

7. CONCLUSION

A l'énergie de 600 MeV la zone de "bon champ" spécifiée est obtenue pour tous les aimants (voir figure 14). En raison des effets de saturation du fer, on observe une dégradation des qualités des champs magnétiques aux énergies de 500 et 650 MeV (voir figure 9).

Suite à la variation du gradient local intégré sur la longueur il est possible que, suivant l'orbite fermée du faisceau, la focalisation de l'aimant EPA varie d'environ ± 1 % (voir figure 15). Ces variations, difficiles à dissocier des erreurs de mesure, sont dues à l'effet local des plaquettes, utilisées pour le "shimming" et a de légères déformations des plaques d'extrémité au niveau de ces shims. Cela pourrait représenter une limitation à l'utilisation de cette technique lorsque l'on veut ajuster des aimants à fonctions combinées. On notera cependant qu'une variation de 1% du gradient sur 1 cm provient d'une variation de 7 x 10⁻⁵ du champ ce qui reste 3 fois plus faible que la variation tolérée sur $\int Bdz(X,0)$.

REFERENCES

- 1. Technical specification for the EPA dipole magnets of the LEP-Injector, PS/PSR/PB/Spec. 82-5 (Revised).
- 2. "Qualités de champ magnétique requise dans l'aimant de courbure EPA", J.P. Delahaye, PS/LPI/Note 82-15.
- 3. Aimant principal EPA : Proposition pour la mesure magnétique de l'aimant prototype", G. Suberlucq, PS/PSR/Note 83-11.
- 4. "Mesure magnétique du dipôle EPA type II", G. Suberlucq, PS/PSR/Note 85-7.
- 5. "Particle tracking in the EPA bending magnet", M. Bell et J.P. Delahaye, PS/LPI/Note 83-9, Table 1 correction du 15.6.1984.
- Premières comparaisons entre les mesures magnétiques effectuées sur le prototype de l'aimant de courbure EPA et les programmes de calcul de cet aimant", D. Cornuet, PS/PSR/Note 84-20.
- 7. Ph. Cartier, communications privées.
- 8. M. Bell, H. Kugler, communications privées.
- 9. Y. Baconnier, communications privées.

Distribution :

Membres de la section MA du groupe PSR	A. Krusche
Y. Baconnier	H. Kugler
M. Bell	J.H.B. Madsen
J.P. Delahaye	A. Riche







FIGURE 4.







COURBE 4 : 2*1mm sur shim SS COURBE 4 : 2*1mm sur shim S2 COURBE 5 : 2*1mm sur shim S1 (cote +X)

DIPOLE PRINCIPAL EPA TYPE I No 2 DETERMINATION DU POIDS DES SHIMS : 5.3+.35 mm PARTOUT 2*1 mm sur shim S1,S2,S3,S4,S5

COURANT	CONTINU	;	MANUEL	;	DIPOLES	;	HOMOG.(X,Y)
MESURE	INTEGREE	;	BOB. BL3	;	HP 2401C	;	ATTENUATION NON
TENSION		;	HP 3490	;		;	

Traitement des fichiers : H00801,H00802,H00803,H00804,H00805,H00806

Nom du fichier : H00807 disque EPA TYPE I

FIGURE : 6.