Caractérisation non linéaire de composants optiques d'une chaîne laser de forte puissance





Stéphane Santran

Co-tutelle:

- Centre de Physique Moléculaire Optique et Hertzienne (CPMOH), Talence Laurent Sarger (Professeur)
- Centre d'Etude Scientifique et Technique d'Aquitaine (CEA/CESTA), Le Barp Claude Rouyer (Ingénieur de Recherche CEA)

Collaborations:

- Institut de Chimie et de la Matière Condensée de Bordeaux (ICMCB), Talence
- Laboratoire de Sciences des Procédés Céramiques et de Traitements de Surface de Limoges.
- Laboratoire de Physico-Chimie de la Matière Condensée de Montpellier.
- CREOL, University of Central Florida.

Caractérisation des propriétés non linéaires des matériaux ?

 $n_{et} = 1.95250$ $n_e = 1.96349$

 $v_e = 20.21$

 $n_F - n_C = 0.046774$ n_F - n_{C'} - 0.047684

Dispersion partielle relative

 $P_{g,F}$

Autres propriétés

a-30/+70°C [10-6/K]

α_{20/300°C} [10⁻⁶/K]

Tg [℃]

0.1903

0.4410

0.2826

0.2351

0.6314

0.1866

0.4753

0.2344

0.2306

0.5575

9.4

10.3

362

0.306

0.506

6.26

0.269

250

51

SF 59 - 953 204

Transmission intrinsèque T

2325.4

1970.1

1529.6

1060.0

700

660

620

580

546.1

500

460

435.8

404.7

400

390

380

370

365.0

350 334.1

320

310

300

290 280

420

T_i (5 mm)

0.950

0.986

0.998

0.997

0.994

0.994

0.995

0.995

0.992

0.977

0.94

0.89

0.82

0.67

0.60

0.44

0.21

0.03

T_i (25 mm)

0.76

0.93

0.990

0.985

0.972

0.972

0.974

0.974

0.960

0.89

0.73

0.57

0.38

0.14

0.08

0.02

 n_2 (SF59) 800nm = 4,5.10⁻¹⁹ m²/W

muices de	réfraction λ [nm]	
n _{2325.4}	2325.4	
n _{1970.1}	1970.1	
n _{1529.6}	1529.6	
n _{1060.0}	1060.0	1.90784
n _t	1014.0	1.90975
n _s	852.1	1.91865
n,	706.5	1.93221
n _C	656.3	1.93928
n _{C'}	643.8	1.94132
N _{632.8}	632.8	1.94325
n _D	589.3	1.95210
n _d	587.6	1.95250
n _e	546.1	1.96349
n _F	486.1	1.98605
n _P	480.0	1.98900
ng	435.8	2.01559
n _h	404.7	2.04279
n,	365.0	
	L	

3 1 1	365.0	T ₁₀₇₈ [°C]	
		c _p [J/g · K]	2
		λ [W/m · K]	
		ρ [g/cm ³]	
onstante	s de la formule de dispersion	E [103 N/mm ²]	150
0	3.6049456	h	
1	-1.7579501 · 10-2	HK	
2	5.4777275 · 10-2		
3	8.0837909 · 10-3	В	
4	-7.6975589 · 10-4	CR	
5	7.9262505 · 10-5	FR	
		SR	

	Δn/ΔT _{relatif} [10 ⁻⁶ /K]				Δn/ΔT _{absolu} [10 ⁻⁶ /K]					
[°C]	1060.0	s	C'	e	g	1060.0	S	C,	е	g
-40/-20										
-20/ 0										
0/+20										
+20/+40										
+40/+60										
+60/+80								1		

• Utilisation de plus en plus courante de lasers impulsionnels délivrant de fortes puissances crêtes.
• Il devient nécessaire de compléter les

les tables des caractéristiques des matériaux par l'indice non linéaire.

- Contrôle de la propagation des faisceaux.
- Eviter l'endommagement des optiques.

Schott Verre d'optique 3111

ΔPc.

 $\Delta P_{F,e}$

 $\Delta P_{i,g}$

par rapport à la «droite normale»

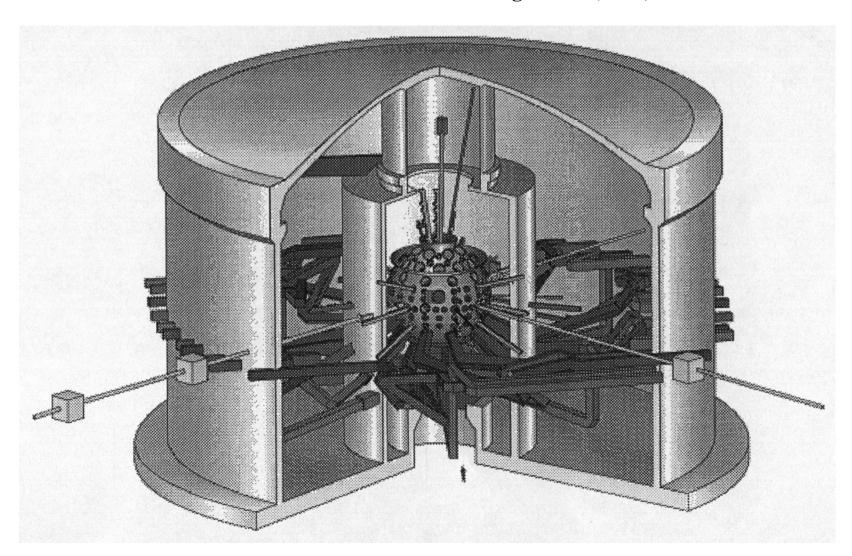
-0.0103

-0.0093

0.0047 0.0219

Caractérisation des propriétés non linéaires des matériaux ? (« Chasse au n₂ »)

Bâtiment de la chambre du Laser Méga Joule (LMJ)



Caractérisation des propriétés non linéaires des matériaux ? (« Chasse au n₂ »)

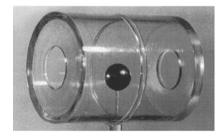
Matériaux des composants optiques d'une chaîne laser de forte puissance :

- Silice fondue
- Verre phosphate dopé au Néodyme
- Cristaux de KDP

Variation de 10% sur l'indice non linéaire de silice fondue



Variation de 10% sur l'énergie déposée sur la cible.



- Choix de la silice fondue pour le LMJ (meilleur compromis prix, qualité optique)
- Alimentation du code de calculs MIRO (propagation de l'impulsion lumineuse dans la chaîne)
- Contrôle qualité des différents composants de la chaîne.

Caractérisation des propriétés non linéaires des matériaux ? (Utilisation du n₂)

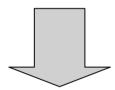
• Optoélectronique (composants électroniques ultra rapides)

Commutation tout optique

Capteurs en optique intégré

• Oscillateurs lasers : caractérisation des optiques (milieu amplificateur)

Nécessité de développer une instrumentation capable de mesurer l'indice non linéaire d'un matériau de manière précise et absolue.



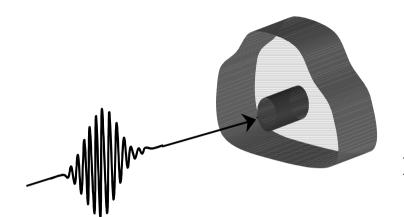
Métrologie de la non linéarité Précision Sensibilité

Plan

- I Comment mesurer l'indice non linéaire d'un matériau?
 - 1. L'interaction laser matière.
 - 2. Régimes de propagation.
- 3. Effet de la susceptibilité non linéaire sur les observables d'une impulsion lumineuse.
 - 4. Introduction de l'expérience pompe sonde colinéaire.
- II L'expérience pompe sonde colinéaire.
 - 1. Schéma expérimental.
 - 2. Analyse théorique du signal, mesure différentielle en temps réel.
 - 3. Acquisition du signal et traitement du signal.
- III Résultats expérimentaux.
 - 1. Etude de la susceptibilité non linéaire de la silice fondue.
- 2. Mesures de verres composés de niobium et de titane. Dépendance de la non linéarité en fonction de la structure du verre.
- 3. Mesures de verres composés de tellure. Dépendance de la non linéarité en fonction de la configuration électronique des ions introduits.
 - 4. Mesures de chalcogénures.

I Comment mesurer l'indice non linéaire d'un matériau?

L'interaction laser matière



$$\mathbf{P_{lin\'eaire}}(\mathbf{r},t) = \varepsilon_0 \int_{\mathbf{R}^3} \int_{-\infty}^{+\infty} (\mathbf{r}_1,t_1) \mathbf{E}(\mathbf{r} - \mathbf{r}_1,t-t_1) dt_1 d\mathbf{r}_1$$

$$\mathbf{P}_{\mathrm{NL}}^{3}(\mathbf{r},t) = \varepsilon_{0} \iint R^{(3)}(\mathbf{r}_{1},\mathbf{r}_{2},\mathbf{r}_{3},t_{1},t_{2},t_{3}) \mathbf{E}(\mathbf{r}-\mathbf{r}_{1},t-t_{1}) \mathbf{E}(\mathbf{r}-\mathbf{r}_{2},t-t_{2}) \mathbf{E}(\mathbf{r}-\mathbf{r}_{3},t-t_{3}) d^{3}\mathbf{r} d^{3}t$$

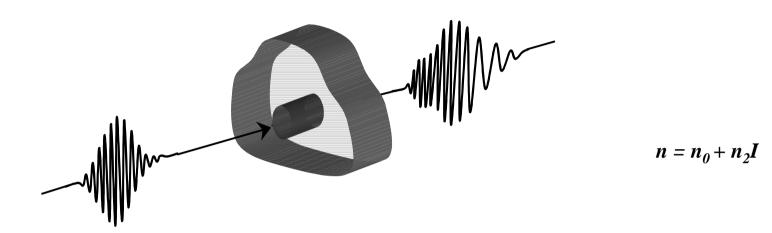
- Approximation de la localité spatiale
- Uniquement processus électroniques \rightarrow réponse instantanée

$$\mathbf{P}_{NL}^{3}(\mathbf{r},t) = \sigma \mathbf{E}(\mathbf{r},t)\mathbf{E}(\mathbf{r},t)\mathbf{E}(\mathbf{r},t)$$

Ondes planes $n = n_0 + n_2 I$

En fréquence : $\chi^{(3)}(\omega)$

L'interaction laser matière



Equation de propagation de l'amplitude complexe du champ :

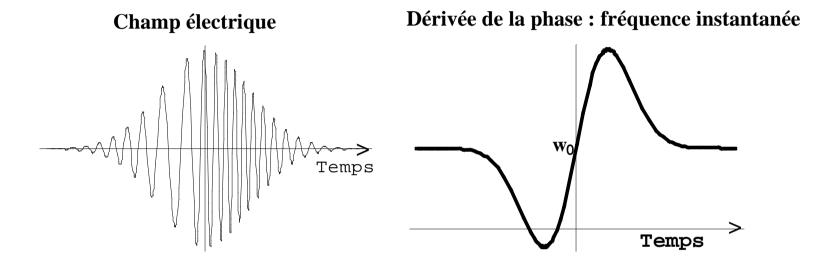
$$\Delta_{\perp} A(\mathbf{r}, t) - 2ik(\omega_{0}) \left(\frac{\partial A(\mathbf{r}, t)}{\partial z} + \left(\frac{dk}{d\omega} \right)_{\omega_{0}} \frac{\partial A(\mathbf{r}, t)}{\partial t} \right) - \left(k(\omega_{0}) \left(\frac{d^{2}k}{d\omega^{2}} \right)_{\omega_{0}} \frac{\partial A(\mathbf{r}, t)}{\partial t^{2}} = \mu_{0} \left(2i\omega_{0} \frac{\partial p_{\nu}(\mathbf{r}, t)}{\partial t} - \omega_{0}^{2} p_{nl}(\mathbf{r}, t) \right) \right)$$

$$\Rightarrow \Delta_{\perp} A(\mathbf{r}, t') - 2ik(\omega_{0}) \frac{\partial A(\mathbf{r}, t')}{\partial z} = -\mu_{0} \omega_{0}^{2} p_{nl}(\mathbf{r}, t')$$

Equation sans solution analytique \rightarrow nécessité de se placer dans des conditions où les effets non linéaires sont faibles : régime de perturbation.

Conditions de propagation pour de faibles effets (SPM)

Automodulation de phase :



Glissement des fréquences dans l'impulsion.

Condition de propagation:

Le spectre de l'impulsion $I(\omega)$.



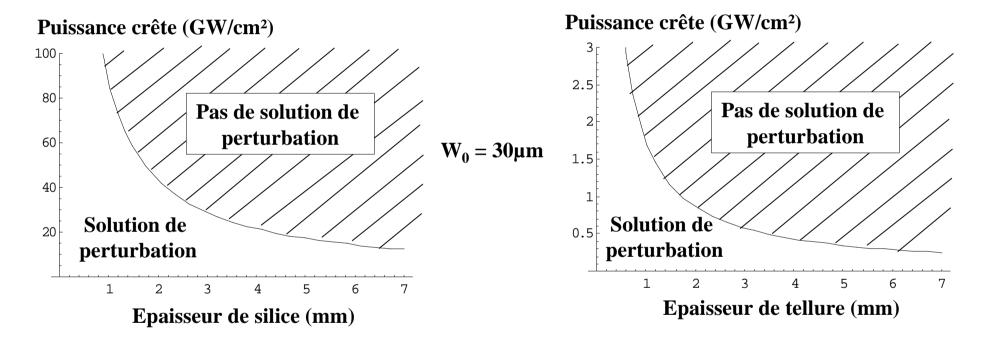


Spectre inchangé

Conditions de propagation pour de faibles effets (SPM)

• Borne supérieure de la puissance crête :

Courbes correspondant à un déphasage non linéaire de 1 rad (longueur d'automodulation de phase)



• Borne inférieure de la puissance crête : rapport signal sur bruit.

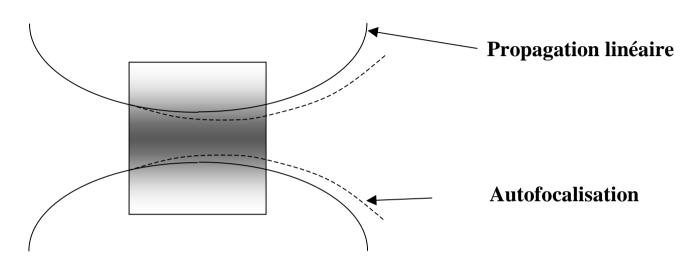
Echantillon de silice de 5mm:

Echantillon de tellure de 1mm:

 $0.5 \text{ GW/cm}^2 < P_c < 18 \text{ GW/cm}^2$

 $0.1 \text{ GW/cm}^2 < P_c < 1.7 \text{ GW/cm}^2$

Conditions de propagation pour de faibles effets (Autofocalisation)



Echantillon de silice de 5mm :

 $P_c < 18 \; GW/cm^2$

 $\label{lem:eq:chantillon} E chantillon \ de \ tellure \ de \ 1 \ mm:$

 $P_c < 1.7 \text{ GW/cm}^2$

Variation de la taille du col du faisceau inférieure à 3 - 4% (pour w_0 = 30 μm)

- Milieu fin
- Puissance crête limitée

Conditions d'expérience

Caractéristiques du faisceau laser :

• Largeur temporelle: 150 fs

• Puissance moyenne : 500 mW

• Taux de répétition : 80 MHz

• Col de faisceau : 30 µm

• Puissance crête: 34,5 kW

• Puissance crête focalisée : 2,5 GW/cm²

• Energie par impulsion : 5 nJ

• Longueurs d'ondes : 400nm - 450nm; 700nm - 950nm; 1,25μm - 1,55μm

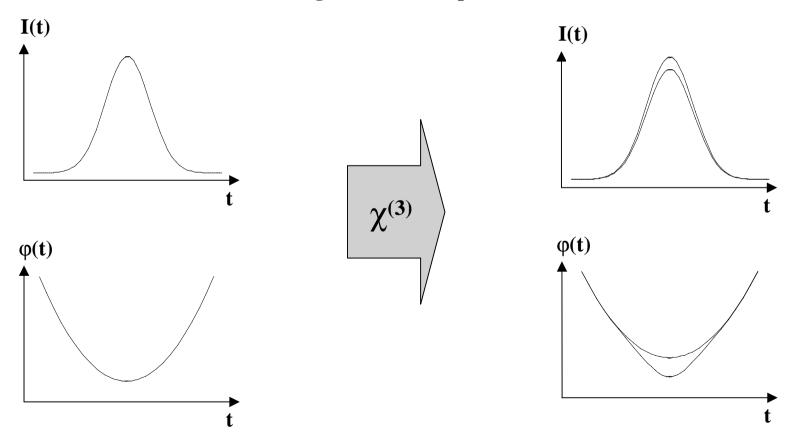
Caractéristiques de l'échantillon:

- Non absorbant à la longueur d'onde du laser
- Polissage qualité optique
- Epaisseur permettant de rester dans les conditions d'un milieu fin :
 - ~ 5 mm pour les échantillons faiblement non linéaires
 - ~ 1 mm pour les échantillons fortement non linéaires.
- Aucune dépolarisation

Effet de la susceptibilité non linéaire sur les observables temporelles d'une impulsion lumineuse.

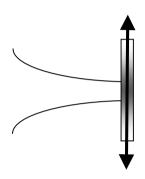
• Observation du processus non linéaire en temps : expérience de caractérisation d'une impulsions.

Intégration sur l'espace



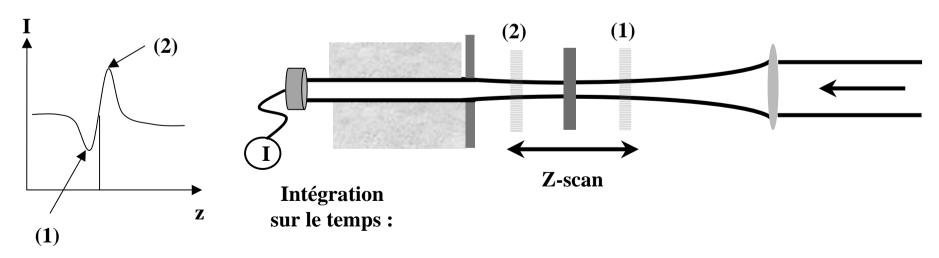
Effet de la susceptibilité non linéaire sur les observables spatiales d'une impulsion lumineuse.

• Observation spatiale du processus non linéaire (expérience Z-scan) :

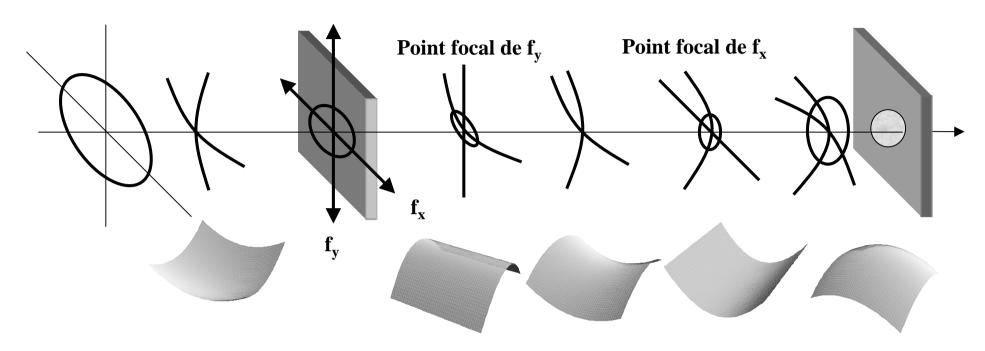


Création d'une lentille Kerr sur lequel le faisceau va se diffracter

Modification du rayon de courbure du champ \rightarrow modification de la phase spatiale du champ.



Z - scan avec un faisceau elliptique : création d 'une lentille Kerr astigmate



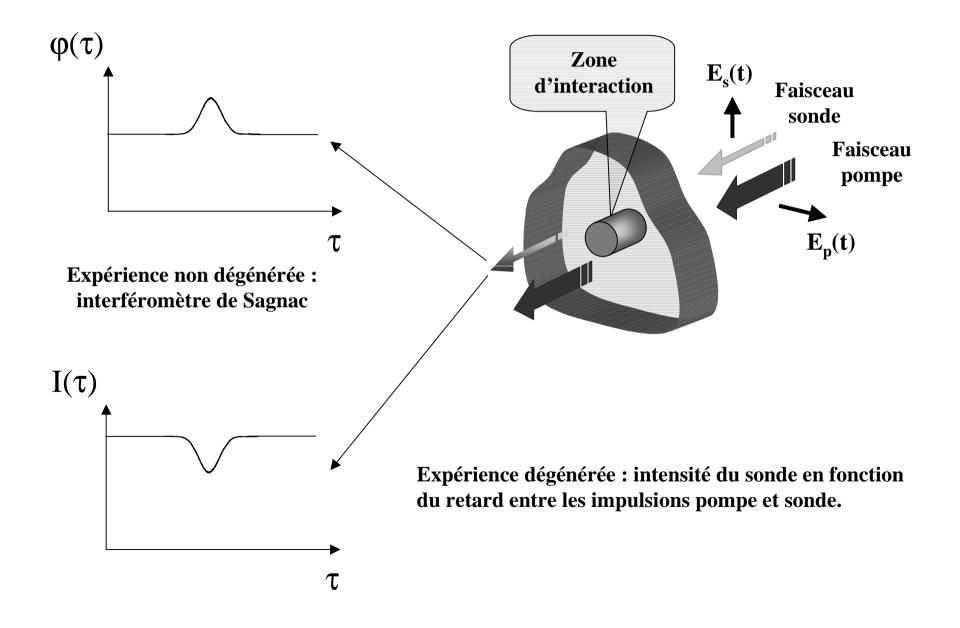
Faisceau elliptique : changement du rapport pic - vallée dans le signal Z-scan.

Connaissance parfaite:

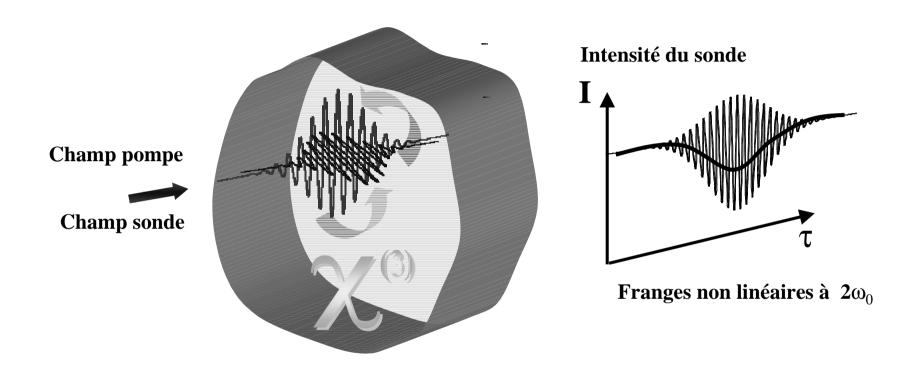
- répartition spatiale de l'intensité.
- phase spatiale de l'onde.

- Sensibilité au pointé
- Sensibilité à la qualité optique de l'échantillon
- Sensibilité aux effets thermiques
- Observation du processus non linéaire sur la variable énergie : expérience pompe sonde
 - Intégration en temps
 - Intégration en espace

Technique pompe sonde colinéaire



Variation de l'intensité du sonde en fonction du retard pompe sonde : franges non linéaires



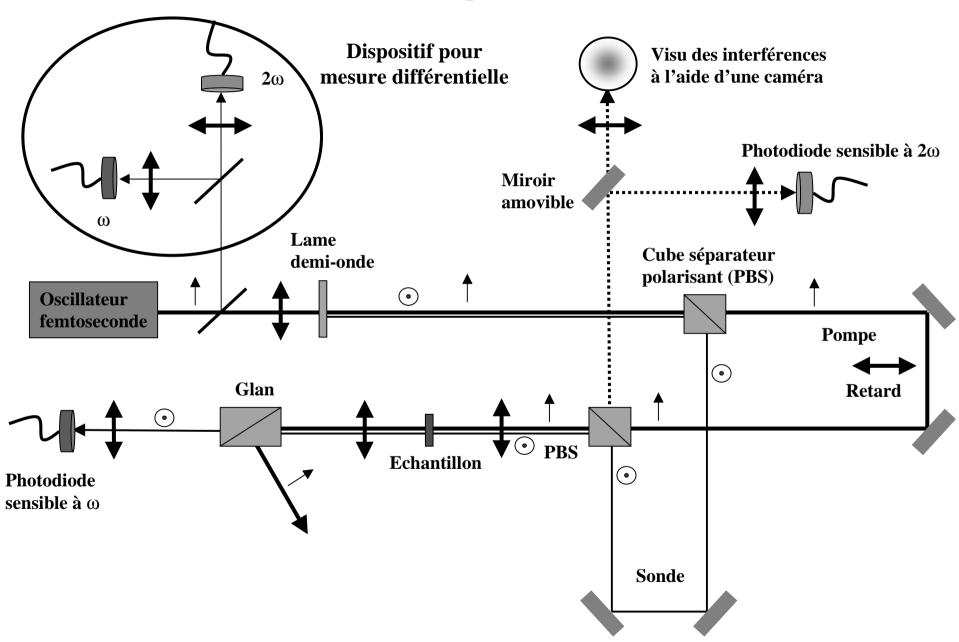
• Variation moyenne de l'intensité du sonde : absorption non linéaire

• Variations rapides de l'intensité du sonde, interférences non linéaires : réfraction non linéaire

Couplage pompe sonde:

II Expérience pompe sonde colinéaire

Schéma expérimental



Analyse théorique du signal

$$\Delta_{\perp} A_{s}(r,t) - 2ik(\omega_{0}) \frac{\partial A_{s}(r,t)}{\partial z} = -\frac{3k_{0}^{2}}{4} \chi^{(3)} \left[2A_{s}(r,t) |A_{p}(r,t)|^{2} + \overline{A}_{s}(r,t) A_{p}^{2}(r,t) e^{-2i\omega_{0}\tau} \right]$$

$$\chi^{(3)} = (\alpha - i\beta)$$

Résolution par perturbation :

Photodiode signal (un photon)

Au premier ordre :



$$S_0 = f(I_p(r,t), \lambda, n_0, e) \left[2\beta + \sqrt{\alpha^2 + \beta^2} \sin(2\omega_0 \tau - \phi) \right]$$

 $I_{p}(r,t) = \begin{cases} P_{m} : \text{Puissance moyenne} \\ T : \text{taux de répétition} \\ w_{0} : \text{taille du col du faisceau} \\ \tau_{0} : \text{largeur temporelle} \end{cases}$

 λ : longueur d'onde

e : épaisseur de l'échantillon

n₀ : indice linéaire de l'échantillon

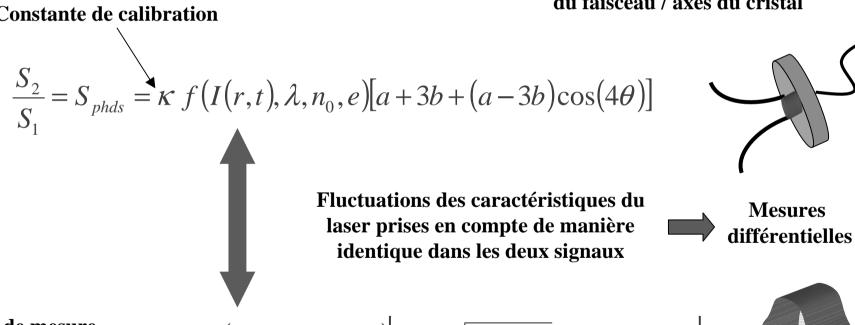
τ : retard optique

Etude sur les non linéarités des photodiodes deux photons (utilisées pour l'autoccorélation)

 $a = \Im(\chi_{xxxx}^{(3)})$ Photodiode deux photons (GaAsP) S_2 $b = \Im\left(\chi_{\text{range}}^{(3)}\right)$ Photodiode un photon (Si) S_1

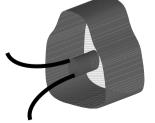
> θ : angle de la polarisation d'entrée du faisceau / axes du cristal

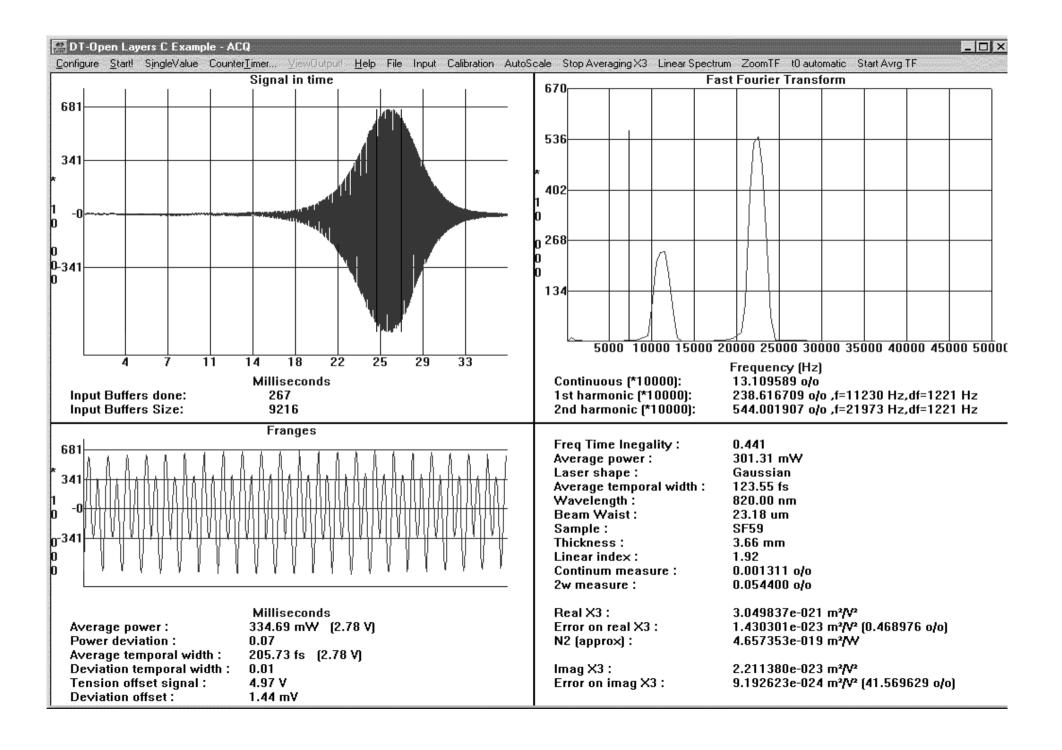
Constante de calibration



Signal de mesure (échantillon fin):

$$S_0 = f(I_p(r,t), \lambda, n_0, e) \left[2\beta + \sqrt{\alpha^2 + \beta^2} \sin(2\omega_0 \tau - \phi) \right]$$

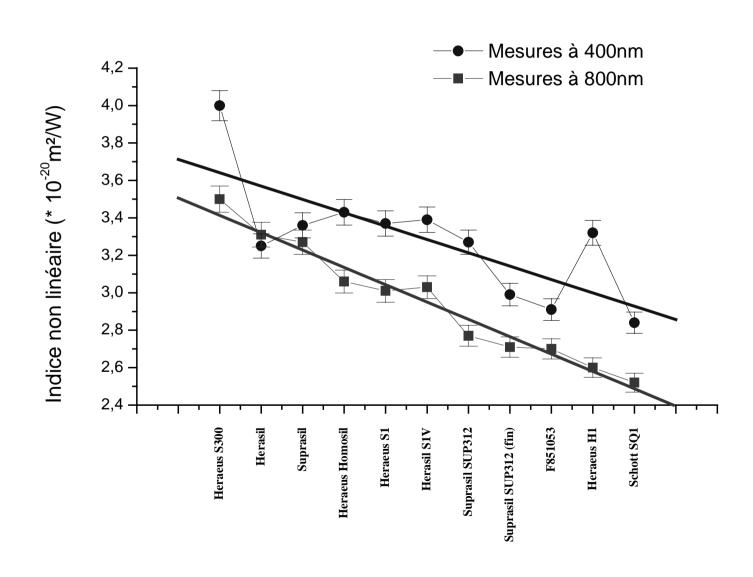




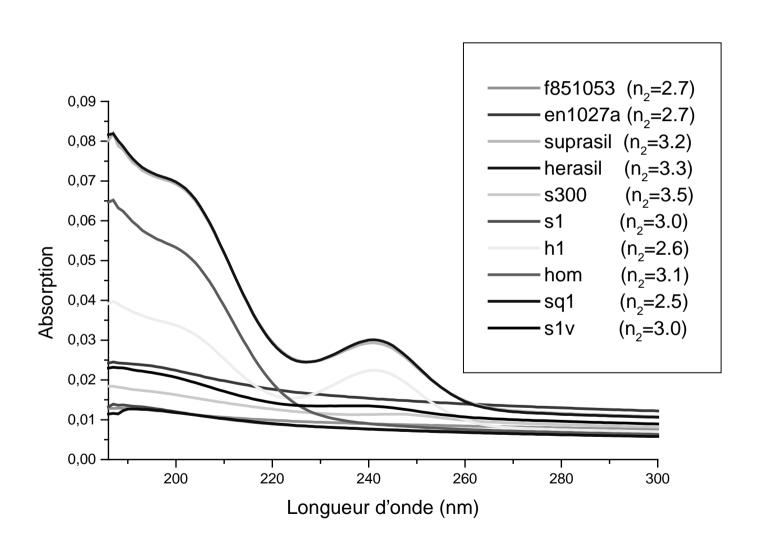
III Résultats expérimentaux

Etude de la silice fondue

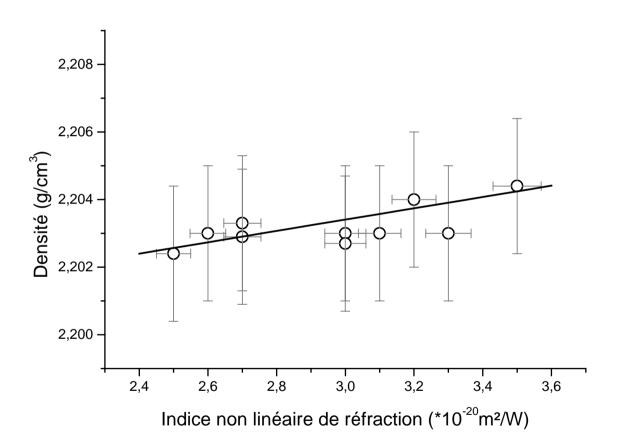
Mesures de l'indice non linéaire d'échantillons de silice fondue à 800 nm et 400 nm.

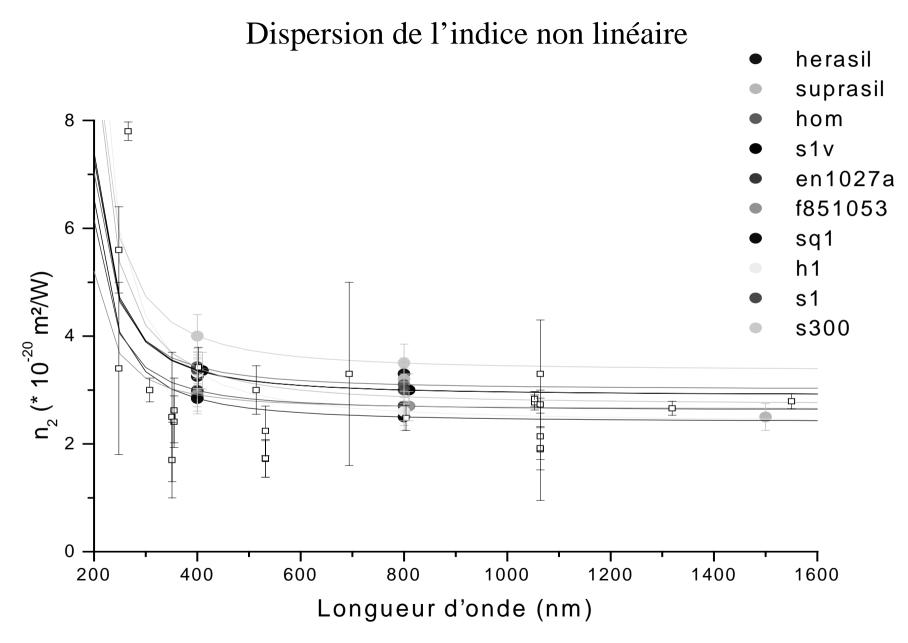


Spectres d'absorption des échantillons de silice fondue dans le proche UV



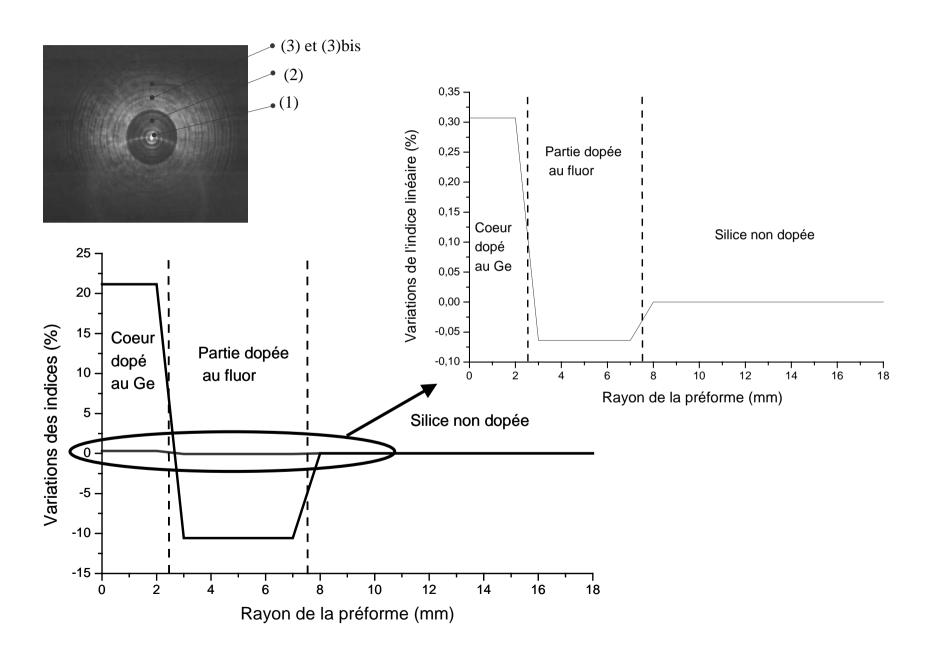
Indice non linéaire de la silice fondue en fonction de la densité du verre.





Ajustement avec un modèle perturbatif : cf. R. Adair et al. Opt. Mat. 1, 185-194 (1992)

Mesure de l'indice non linéaire dans une préforme de fibre optique.



Matériaux fortement non linéaires

Différents types de matériaux :

- Ordonnés
- Amorphes
- Organiques (forte non linéarité, résistance au flux ?)
- Inorganiques (non linéarité modeste, haute résistance au flux)
- Verres composés de nanoparticules métalliques (forte non linéarité, résistance au flux)

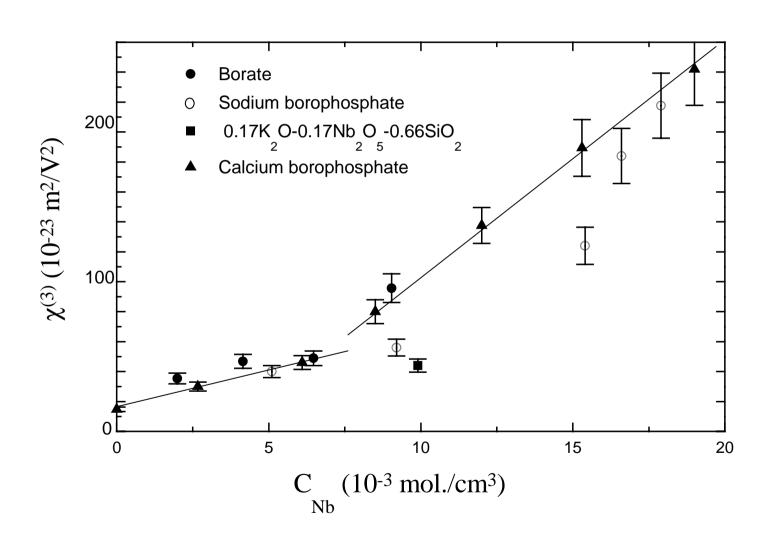
Etude des verres:

LaMgB₅O₁₀ n% TiO₂, Nb₂O₅

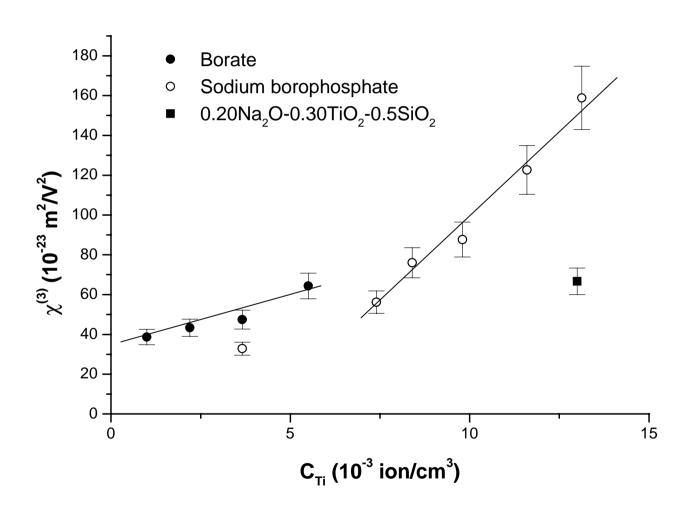
ICMCB (Bordeaux)

Relation $\chi^{(3)}$ - structure

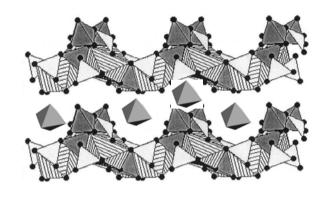
Evolution du $\chi^{(3)}$ dans les verres LMBO en fonction de la concentration de niobium



Evolution du $\chi^{(3)}$ dans les verres LMBO en fonction de la concentration de titane



Lien entre la non linéarité et la structure du verre

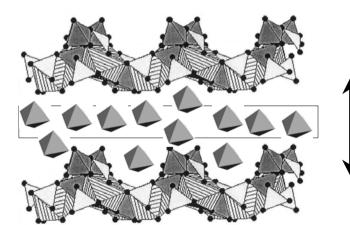


Couches de LMBO



Site octaédrique TiO₆

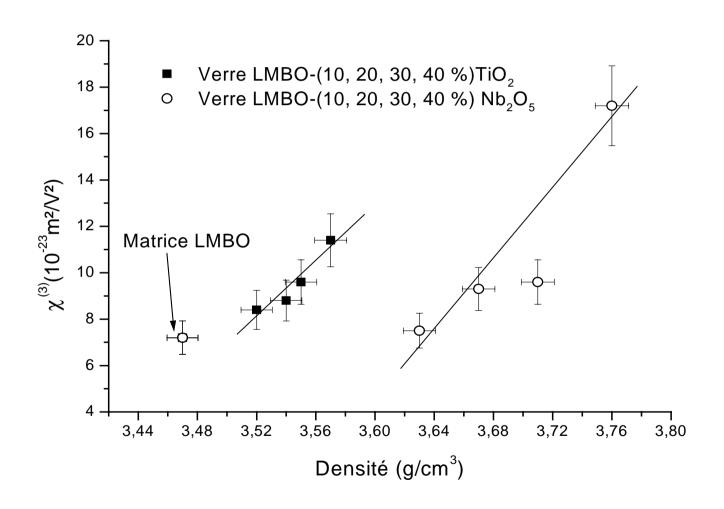
Ajout d'ions titane : accroissement de la non linéarité



Au delà de 7.10^{-3} ion/cm³:

- écartement des couches de LMBO
- changement de structure du verre
- accroissement de la non linéarité plus importante, rupture de pente.

Evolution du $\chi^{(3)}$ dans les verres LMBO en fonction de la densité

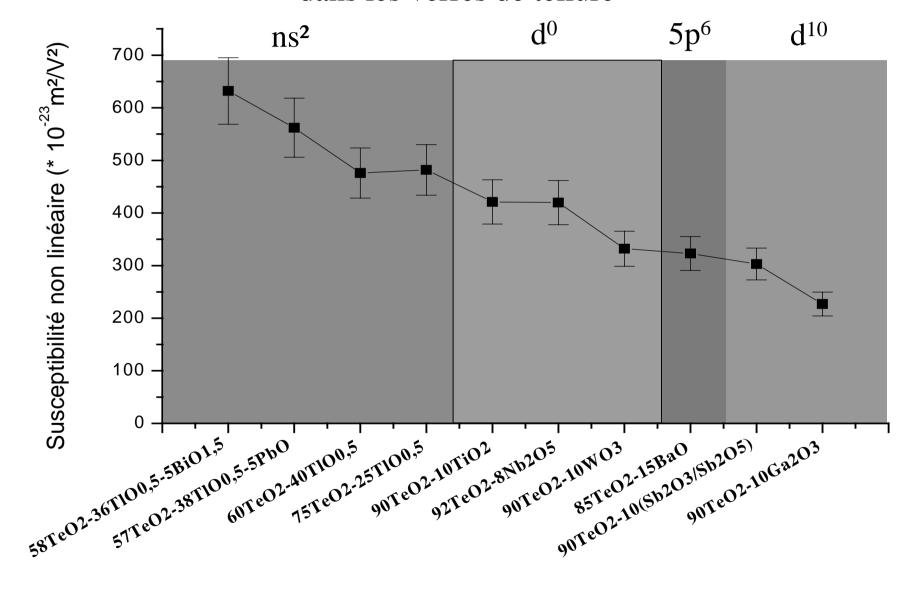


Etude des verres de tellure

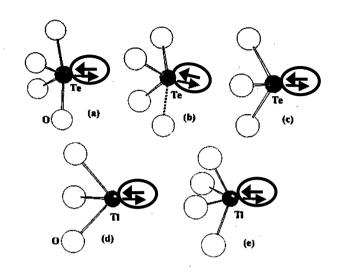
ICMCB (Bordeaux), SPCTS (Limoges), LPMC (Montpellier)

Relation $\chi^{(3)}$ - configuration électronique

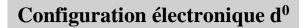
Evolution du $\chi^{(3)}$ en fonction de la configuration électronique dans les verres de tellure

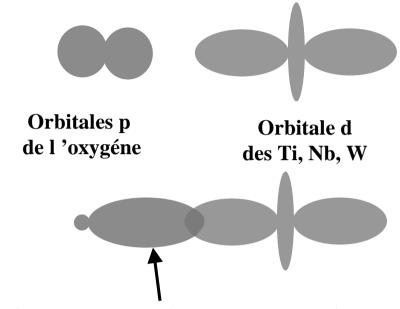


Configuration électronique ns²

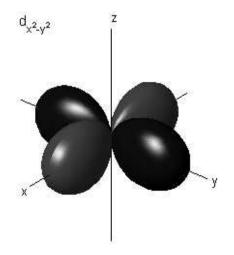


Paire électronique isolée fortement hyperpolarisable





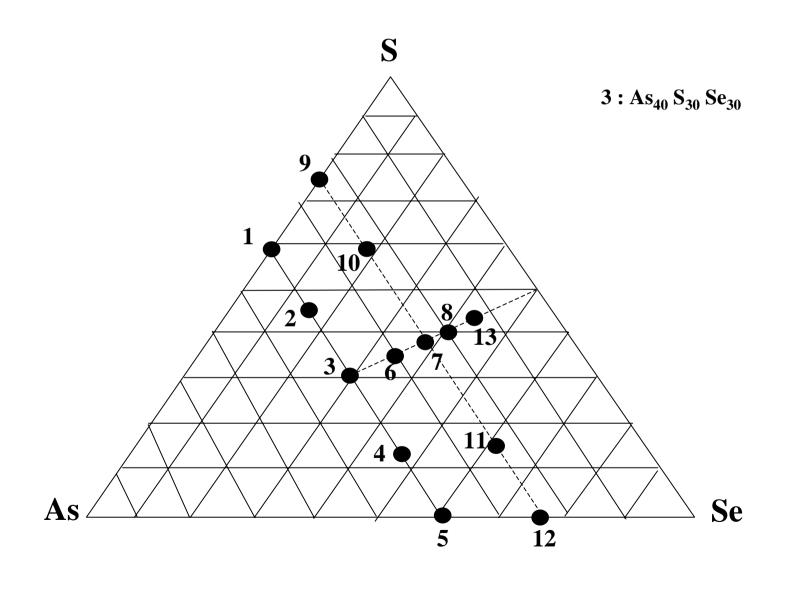
Délocalisation des électrons de l'oxygène les rendant fortement hyperpolarisables



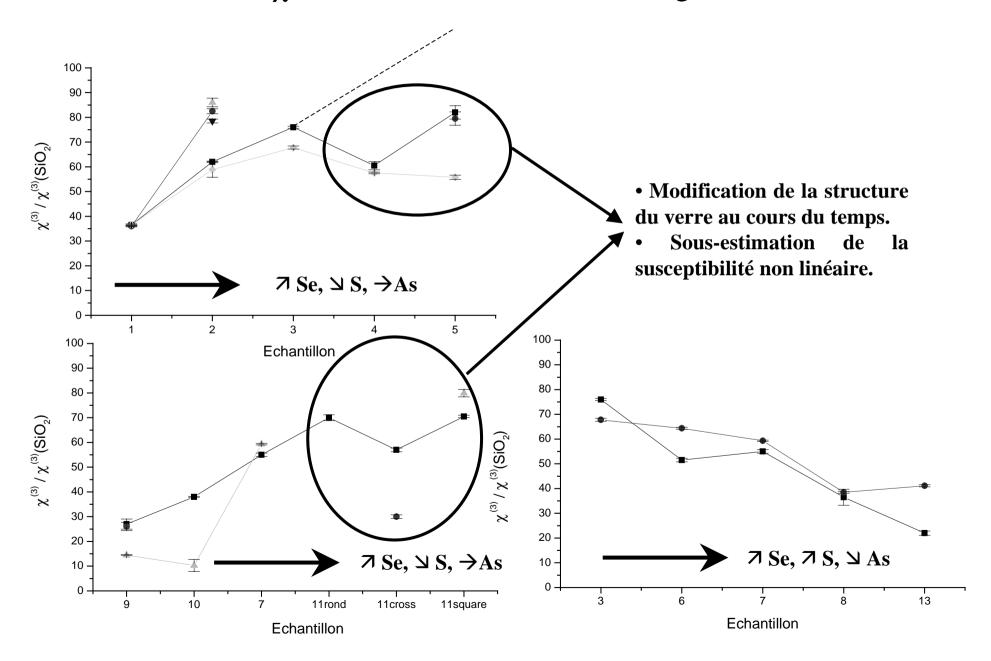
Configuration électronique d¹⁰

Déformations des nuages électroniques

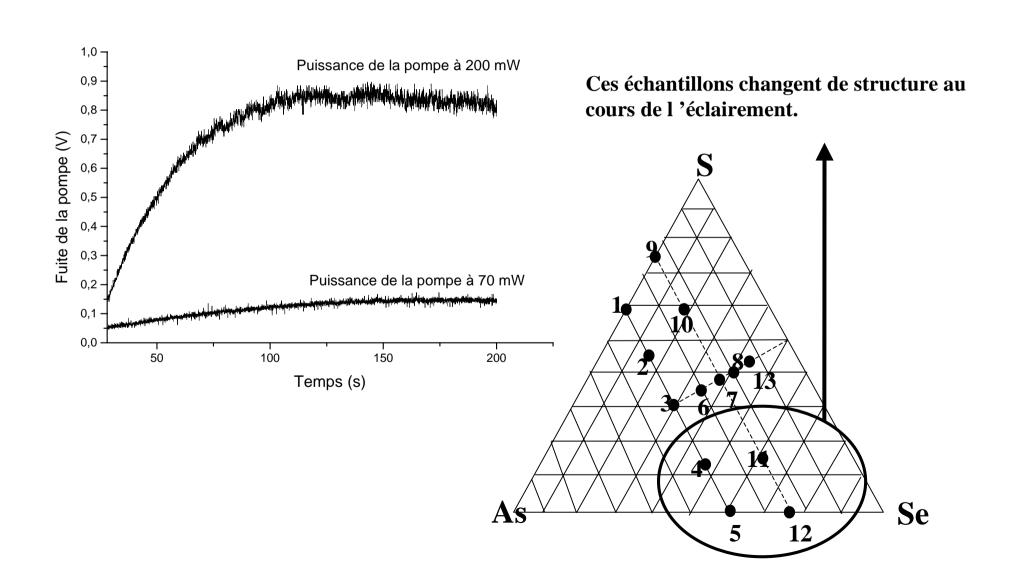
Etude de verres de chalcogénures Collaboration CREOL



Evolution du $\chi^{(3)}$ suivant les trois axes du diagramme ternaire.



Changement de structure des verres au cours du temps.



Conclusion

- Mesure de l'indice non linéaire avec intégration en temps et en espace
- \rightarrow permet de s'affranchir des problèmes spatiaux que l'on peut rencontrer en Z scan.
- Mesure différentielle en temps réel
- \rightarrow permet de tenir compte des fluctuations de tous les paramètres du laser.
- L 'indice non linéaire de la silice fondue n 'est pas une constante : variation de 30% entre les différents échantillons mesurés.
- Corrélations entre les structures géométriques et électroniques des verres composés d'ions lourds et leurs non linéarités.

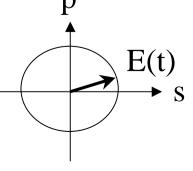
Perspectives

- Transposer la technique pompe sonde colinéaire à la longueur d'onde du YAG et à ses harmoniques.
- Application de la technique pompe sonde colinéaire à des mesures en réflexion : étude des interfaces.
- Cartographie volumique de la non linéarité (objectif de microscope) : étude de verres composés de billes, non localité spatiale, champ d'écrantage, ...
- Poursuivre des mesures en configuration non dégénérée, interféromètre de Sagnac.

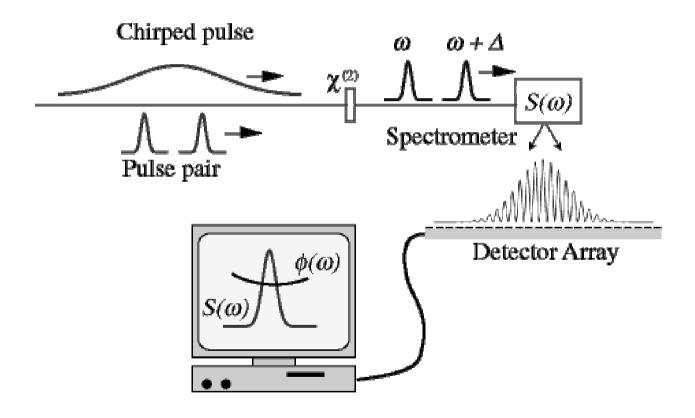
Le champ électrique impulsionnel

La phase temporelle du champ $\phi(t)$. L 'intensité I(t). Le spectre de l'impulsion $I(\boldsymbol{\omega}).$ La phase spectrale du champ ϕ (ω). L 'intensité spatiale du faisceau I(r). La phase spatiale $\varphi(\mathbf{r})$.

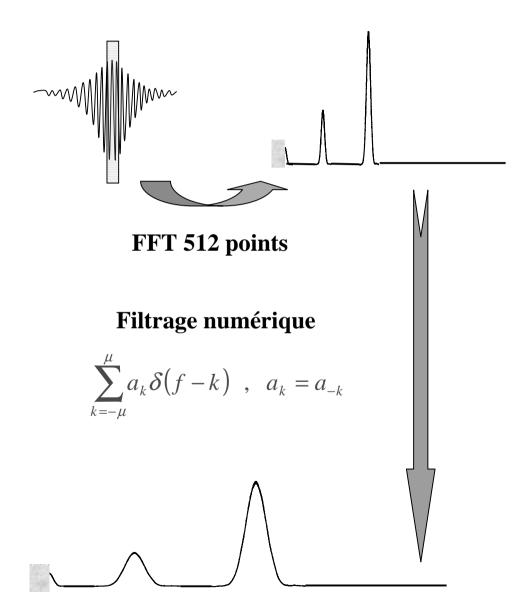
La polarisation du champ électrique.



SPIDER



Traitement du signal



- TF sur la partie centrale du signal (seulement 512 points)
- Afin d'éviter des erreurs (dues à la TF discrète) sur l'amplitude des pics : utilisation de fenêtre de pondération à "toit plat".
- Ce filtre numérique est à réponse impulsionnelle courte (quelques points).

$$\mu = 4$$
 , $a_1 = -0.934516$, $a_3 = -0.179644$ $a_0 = 1$, $a_2 = 0.597986$, $a_4 = 0.015458$

Expérience pompe sonde colinéaire en réflexion

