

Diffusion inélastique résonante de rayons X dans les matériaux fortement corrélés : un aperçu théorique

SLS



François Vernay

GDR MICO- Workshop d'Aspet Oct. 09

<u>Collaborateurs:</u>

- B. Delley (CMT-PSI) ADRESS beamline @ PSI /SLS:
- T. Schmitt
- J. Schlappa
- K. Zhou
- T. P. Devereaux
- B. Moritz
- G. Sawatzky
- I. Elfimov
- J. Geck
- D. Hawthorn

Soft X-rays

Hard X-rays

Outline :



Qu'entend-on par diffusion inélastique résonante ? Motivations



(Indirect RIXS) Excitations de charge



(Direct RIXS) Excitations magnétiques Structures multiplet





Diffusion de Rayons-X

Hamiltonien général

$$\mathcal{H} = \sum_{i} \left\{ \frac{\mathbf{p}_{i}^{2}}{2m} + V(\mathbf{r}_{i}) + \frac{e\hbar}{2m^{2}c^{2}} \mathbf{S}_{i} \cdot (\mathbf{E}(\mathbf{r}_{i}) \times \mathbf{p}_{i}) \right\}$$

• Interaction lumière-matière : $\mathbf{p}_i \rightarrow \mathbf{p}_i \cdot (e/c)\mathbf{A}$

$$\mathcal{H}_{1} = \sum_{i} \frac{e^{2}}{2mc^{2}} \mathbf{A}^{2}(\mathbf{r}_{i})$$
$$\mathcal{H}_{3} = \sum_{i} \frac{e\hbar}{mc} \mathbf{S}_{i} \cdot (\nabla \times \mathbf{A})$$
$$\mathcal{H}_{2} = \sum_{i} \frac{e}{mc} \mathbf{A}(\mathbf{r}_{i}) \cdot \mathbf{p}_{i}$$
$$\mathcal{H}_{4} = \mathbf{spin} - \mathbf{orbit}$$

Rèale d'or de Fermi

$$w = \frac{2\pi}{\hbar} \left| \langle f | \mathcal{H}_1 + H_4 | i \rangle + \sum_n \frac{\langle f | \mathcal{H}_2 + H_3 | n \rangle \langle n | \mathcal{H}_2 + H_3 | i \rangle}{E_0 - E_n + \hbar \omega} \right|^2 \delta(\hbar \omega_{\mathbf{k}} - \hbar \omega_{\mathbf{k}'})$$

<u>Majorité des expériences :</u>

élastique + non-résonant

$$w = \frac{2\pi}{\hbar} \left| \langle f | \mathcal{H}_1 + \mathcal{H}_4 | i \rangle \right|^2 \delta(\hbar \omega_{\mathbf{k}} - \hbar \omega_{\mathbf{k}'})$$



Résonant + Inélastique :

$$w = \frac{2\pi}{\hbar} \left| \langle f | \mathcal{H}_1 + \mathcal{H}_4 | i \rangle + \sum_n \frac{\langle f | \mathcal{H}_2 + \mathcal{H}_3 | n \rangle \langle n | \mathcal{H}_2 + \mathcal{H}_3 | i \rangle}{E_0 - E_n + \hbar \omega} \right|^2 \delta(\hbar \omega_k - \hbar \omega_{k'} - (E_f - E_i))$$

Dénominateur très petit

 \Rightarrow Photon incident proche d'un seuil d'absorption

Temps de vie fini : $E_n \Rightarrow E_n + i\Gamma$

Cf. Kotani & Shin RMP ('01)

<u>Quel-est notre objectif?</u>

Dagotto, Science ('05)



<u>Le challenge des matériaux</u> fortement corrélés

Différents degrés de liberté mis en jeu : spin, charge, orbitale

Compétition

 \rightarrow Emergence de



<u>Il existe déjà d'excellentes</u> <u>sondes !</u>

ARPES : (CHARGE)

Surface de Fermi, structure de

bandes



H. Ding et al., EPL ('08)

MUON BEAM P.(0) 1200 nsec 1000 Counts per 800 600 400 <u>**µ**SR</u>: sonde 200 magnétique locale, 0 0.3 0.2 Asymmetry vortex,... 0. -0.1



N. Christensen et al., PNAS ('07)



Neutrons : (SPIN) excitations magnétiques, spin-waves



La diffusion inélastique résonante (RIXS)

<u>apporte en plus :</u>

- 1. Polarisation
- 2. Sonde résonante → sélection atomique
- 3. Taille des échantillons
- 4. <u>Sonde « tout en un » :</u> charge / magnetique / orbitale à travers la zone de Brillouin

Outline :

Introduction

Qu'entend-on par diffusion inélastique résonante ? Motivations



(Indirect RIXS) Excitations de charge

Soft X-rays

(Direct RIXS) Excitations magnétiques Structures multiplet





Hard X-ray RIXS:

- Photon incident ~9 keV (seuil K du cuivre) Création d'un trou en Cu-1s (*core-hole*)
 → l'électron 1s va en 4p
- Création d'un core-hole → excitations
- Excitations de charge / Zhang-Rice

Inelastic (hard) X-ray Scattering



<u>Kramers-Heisenberg</u> <u>Le spectre RIXS est donné par :</u>



Perspective théorique (I)

Modèle de Hubbard multi-bandes

$$\begin{aligned} \mathcal{H}_{ij\sigma}^{K} &= t_{pd}P_{i,j} \ p_{i,\sigma}^{\dagger}d_{j,\sigma} + t_{pd_{z}}P_{i,j}^{z} \ p_{i,\sigma}^{\dagger}d_{z, j,\sigma} \\ &+ t_{pp}P_{i,j}^{\prime} \ p_{i,\sigma}^{\dagger}p_{j,\sigma} + t_{pp}^{\prime} \ p_{i,\sigma}^{\dagger\prime}p_{j,\sigma} + h.c \end{aligned} \qquad \mathbf{ cinétique} \\ \mathbf{ \acute{E}nergie sur site} \end{aligned}$$

$$\mathcal{H}_{i}^{\epsilon} = \epsilon_{p} \left(p_{i\sigma}^{\dagger} p_{i,\sigma} + p_{i,\sigma}^{\dagger \prime} p_{i,\sigma}^{\prime} \right) + \epsilon_{d} d_{i,\sigma}^{\dagger} d_{i,\sigma} + \epsilon_{d_{z}} d_{z_{i,\sigma}}^{\dagger} d_{z_{i,\sigma}}$$

Répulsion Coulombienne

$$\mathcal{H}_{i}^{U} = U_{pp} p_{i,\uparrow}^{\dagger} p_{i,\uparrow} p_{i,\downarrow}^{\dagger} p_{i,\downarrow} + U_{pp} p_{i,\uparrow}^{\dagger'} p_{i,\uparrow}' p_{i,\downarrow}' p_{i,\downarrow}' + U_{dd} d_{i,\uparrow}^{\dagger} d_{i,\uparrow} d_{i,\downarrow}^{\dagger} d_{i,\downarrow} + U_{dd} d_{z_{i,\uparrow}}^{\dagger} d_{z_{i,\uparrow}} d_{z_{i,\downarrow}} d_{z_{i,\downarrow}}.$$

→ Modèle difficile à traiter (analytiquement ET numériquement)

<u>Comparaison pour CuGeO,</u>



<u>Polarisation du photon incident :</u> <u>rôle de 4p-DOS</u>

- L'électron Cu-1s ne peut être excité dans les niveaux 4p que si la DOS est non-nulle
- Champ cristallin → 4p-DOS différente pour les orbitales 4p_{xyz} → importance de la polarisation
- Les orbitales 4p sont étendues
 → Interaction faible avec les sous-bandes de Hubbard
 → rôle de spectateur

<u>Convolution avec 4p-DOS pour</u> <u>CuGeO</u>



<u>Comparaison avec l'expérience</u> (data J. Geck, D. Hawthorn, et al.)



Résumé hard x-ray :

• Excitations de charges

- Magnons au travers de ZB (J. van den Brink EPL('07), Donkov&Chubukov PRB ('08), F.V. et al. PRB ('08) ; J.P. Hill et al. PRL ('08))
- Rôle spectateur des niveaux 1s et 4p
- Accès direct au Cu 4p-DOS

<u>MAIS</u>

- Excitations magnétiques / excitations d-d ?
- Accès seulement indirect à Cu 3d DOS ?

Regardons les soft x-rays !

Outline :

Introduction

Qu'entend-on par diffusion inélastique résonante ? Motivations <u>Hard X-rays</u> (Indirect RIXS)



<u>Soft X-rays</u> (Direct RIXS) Excitations magnétiques Structures multiplet

Conclusions





<u>Standarde sous</u>



J~140meV Ladders

 \rightarrow TRIPLONS

Rayons X résonants (RIXS):

Seuil d'absorption L du cuivre : $\hbar\omega_{in}$ ~ 940 eV

 $2p^{6} 3d^{9} \rightarrow 2p^{5} 3d^{10} \rightarrow (2p^{6} 3d^{9})^{*}$

Modélisation par un modèle de Hubbard

$$\mathcal{H} = \sum_{\langle i,j \rangle,\sigma} t_{ij} \left(d_{i,\sigma}^{\dagger} d_{j,\sigma} + \text{ h. c.} \right) + U \sum_{i} n_{i,\uparrow} n_{i,\downarrow}$$



Approximation dipolaire: $\Delta L=\pm 1; \Delta S=0$

 \Rightarrow excitation Δ S =0 \Rightarrow nombre pair de triplons

Expérience menée au PSI:

J. Schlappa *et al.* PRL ('09)



La longueur d'onde du photon incident permet l'étude de la zone de Brillouin

Perspective théorique (II)

Modèles effectifs se limitant aux basses énergies

- Single-band Hubbard ou t-J (charge + spin) plusieurs exemples : Schlappa et al. PRL ('09), ...
- Kugel-Khomskii (spin + orbitale)
 - Raman: Okamoto et al. PRB ('02)
 - RIXS: Forte et al. PRL ('08)
- Heisenberg (spin)

Van den Brink EPL ('07), Nagao & Igarashi ('07)

Donkov & Chubukov PRB ('07), F.V. et al. PRB ('07)

Les corrélations intra-site sont oubliées !

<u>eupiduz inemennorivne nu znab ^tb</u>



Questions :

Plus d'une particule ?

Champ cristallin différent ?

→Interactions électron-électron :
 lèvent la dégénérescence en *termes*

→Couplage spin-orbite (SOC) : lève la dégénérescence en *multiplets*

<u>Books:</u> Condon & Shortley The Theory of Atomic Spectra, R. D. Cowan, Theory of Atomic Structure and Spectra,

Review: F. de Groot, Coordination chemistry reviews ('05), ...

<u>De quoi a-t-on besoin ?</u>

- 1. Multiplet atomique (SOC) \rightarrow Dirac Eq.
- 2. Champ cristallin
- 3. Règles de selection (app. dipôlaire)
- 4. Calcul de spectres XAS, XPS, RIXS, ...

User-friendly + petits nombre de paramètres

<u>Exemple: ATiO₃ (A=La,Sr)</u>

- Soft x-ray XAS / RIXS: Ti L-edge (ħω~460eV)
 Ti : [Ar] 3d² 4s²
- Charges ioniques:
- <u>SrTiO_3</u>: $Sr^2 + Ti^4 O_3^2$ transition $3d^0 \rightarrow 2p^5 3d^1$ (1) (6)(10) <u>LaTiO_3</u>: La³⁺ Ti³⁺ O₃² transition $3d^1 \rightarrow 2p^5 3d^2$ (10) (6)(45)

RIXS sketch pour SrTiO_s



RIXS sketch pour LaTiO₃



$2p^{6}3d^{0} \rightarrow 2p^{5}3d^{1}: SrTiO_{3}$



$2p^{6}3d^{1} \rightarrow 2p^{5}3d^{2}: LaTiO_{3}$



Mott-Hubbard \rightarrow rôle important des corrélations inter-site

RIXS for SrTiO₃ / LaTiO₃



Intensity

Outline :

Introduction

Qu'entend-on par diffusion inélastique résonante ? Motivations <u>Hard X-rays</u> (Indirect RIXS) Excitations de charge

Soft X-rays

(Direct RIXS) Excitations magnétiques Structures multiplet





<u>Conclusions</u>

Approche multiplets / règles de selections
 → Traitement correct des corrélations locales
 → Systematique pour champ cristallin et SOC
 → Dépend de la polarisation

Traitement multi-sites à la Hubbard :
 Inclusion des corrélations inter-site
 Inclusion des fluctuations de charge

