

Рентгеновский магнитный круговой дихроизм

X-ray magnetic circular dichroism(XMCD)

Студент: Комиссаров А.С. Группа: Фт-260015

Круговой дихроизм

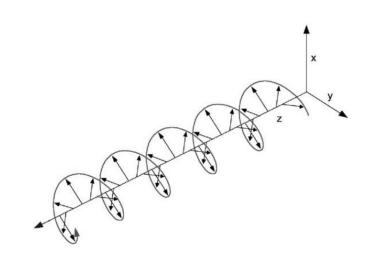
Дихроизм — явление, состоящее в различном поглощении веществом света в зависимости от его поляризации.

Круговой дихроизм - это дихроизм с использованием круговой поляризации света, т. е, дифференциальное LHC и RHC света.

Возможное применение:

- исследования вторичной структуры белков и ДНК
- исследование геометрическойи электронной структуры в диапазоне рентгеновского излучения d->d

$$\vec{E}_{\text{rcp}} = E_0 \{ \sin[\omega t - kz + \phi_0] \mathbf{i} + \cos[\omega t - kz + \phi_0] \mathbf{j} \}$$



LHC HLC

Магнитный дихроизм

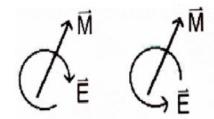
Поляризация зависит от спектра поглощения рентгеновского излучения

e_q : вектор поляризации q = -1 => поляризованного по правому и левому кругу RHC

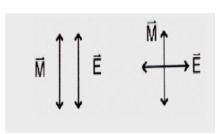
q = 0 => линейно

q = 1 => поляризованного по правому и левому кругу LHC

Рентгеновский **магнитный** круговой дихроизм (XMCD): разность в поглощении для левого и правого контура правый круглый поляризованный свет.



Рентгеновский **линейный** дихроизм (XMLD): разность в поглощении для линейно поляризованного света \bot и // к оси квантования (q = ± 1 и q = 0).



Магнитные эффекты ввзимодействия рентгеновского излучения с веществом

Для ф.т.т. рассеяние рентгеновских лучей дает информацию о **плотности заряда**. Следующие, меньшие по величине, содержат информацию о м**агнитном моменте**.

Для рассмотрения:
$$\hbar \omega/(mc^2) < 1$$

$$H = H_1 + H_2 + H_3 + H_4$$

- 1. Первые два связаны с кинетической энергией
- 2. Третье описывает зеемановское взаимодействие спина электрона с магнитным полем волны
- 3. Четвертое обусловлено спин-орбитальным взаимодействием

$$H' = \frac{e^2}{2mc^2} \sum_j A^2(\mathbf{r}_j) - \frac{e}{2mc} \sum_j \mathbf{A}(\mathbf{r}_j) \cdot \mathbf{p}_j -$$

 $-\frac{e\hbar}{2mc}\sum_{i}\mathbf{S}_{j}\cdot\left[\mathbf{\nabla}\times\mathbf{A}(\mathbf{r}_{j})\right]-$

$$-\frac{e^2\hbar}{2(mc^2)^2}\sum_j \mathbf{S}_j \cdot \left[\frac{\partial \mathbf{A}(\mathbf{r}_j)}{\partial t} \times \mathbf{A}(\mathbf{r}_j)\right] =$$

 $=H_1'+H_2'+H_3'+H_4'$ $A(r_i)$ - есть вектор-потенциал поля в точке $\,r_j\,$.

 S_j - спин j-го электрона с импульсом $\,p_i\,$.

Общие формулы для магнитного рентгеновского рассеяния

Эксперимент по рентгеновскому рассеянию связан с двухфотонным процессом, в котором имеется падающий фотон с **энергией, волновым вектором и поляризацией**. В ходе эксперимента фотон аннигилирует вылетает новый фотон.

$$\hbar\,\omega_j\,$$
 - энергия. $k_f\,$ - волновой вектор. $\epsilon_f\,$ - поляризация.

Из гамильтониана первое и четвертое слагаемые дают вклад в **первом порядке** теории возмущений. Второе и третье во второй порядок теории возмущений. Введем начальное и конечное состояние системы:

$$\mid i>=\mid 0_e; k_j; \epsilon_i>$$
 - основное состояние. $\mid f>=\mid f_e; k_j; \epsilon_i>$ - возбужденное состояние.

и энергиями:

$$\epsilon_i = E_0 e + E_i, \epsilon_f = E_f e + E_f$$
.

При данных условиях можно определить вероятность рассеяния:

$$\omega_{i \to f} = \frac{2\pi}{\hbar} \left| \langle f | H_1' + H_4' | i \rangle + \frac{\langle f | H_2' + H_3' | n \rangle \langle n | H_2' + H_3' | i \rangle}{\epsilon_i - \epsilon_n} \right|^2 \delta(\epsilon_i - \epsilon_f) . \quad (3)$$

Дважды дифференциальное сечение рассеяния связано с измеряемыми величинами:

$$\frac{\mathrm{d}^2 \sigma}{\mathrm{d} E_f \, \mathrm{d} \Omega_f} = r_0^2 \, \frac{\omega_f}{\omega_i} \sum_{f_0} |M_{if}|^2 \delta(E_{0\mathrm{e}} - E_{f_\mathrm{e}} + \hbar \omega_i - \hbar \omega_f) \,, \quad (4)$$

где
$$r_0 = \frac{e^2}{mc^2} = 2.82 * 10^{-13} cm$$
, есть классический радиус электрона

Случай Магнитного резонансного упругого рассеяния

В этом случае
$$\,E_i - E_n + \hbar \omega_i
ightarrow 0\,$$

Энергия гамма-кванта близка к энергии промежуточного состояния с дыркой на внутренней атомной оболочке и электроном выше уровня Ферми.

Данное приближение разумно для **4f-электронов редко-земельных металлов** и менее для 3d-металлов.

Особенности:

- имеется зависимость от номера оболочки
- получено до дипольного приближения и возбуждения с р-уровня зависят от заполнения и от магнитных свойств d-состояний

$$\frac{\mathrm{d}^2 \sigma}{\mathrm{d} E_f \, \mathrm{d} \Omega_f} = r_0^2 \left| \sum_{\mathbf{R}} \exp(\mathrm{i} \mathbf{Q} \mathbf{R}) \left[\frac{1}{2} (\boldsymbol{\varepsilon}^* \cdot \boldsymbol{\varepsilon}) (F_{1,1} + F_{1,-1}) - \frac{\mathrm{i}}{2} (\boldsymbol{\varepsilon}^* \times \boldsymbol{\varepsilon}) \cdot \mathbf{z}_R (F_{1,1} + F_{1,-1}) + \right. \\ \left. + (\boldsymbol{\varepsilon}^* \cdot \mathbf{z}_R) (\boldsymbol{\varepsilon} \cdot \mathbf{z}_R) \left(F_{1,0} - \frac{F_{1,1}}{2} - \frac{F_{1,-1}}{2} \right) \right] \right|^2.$$

```
0.01 mJ/cm^2 photon energy 0.01 mJ/cm^2 plus
                                                0.01 mJ/cm^2 minus
745.811740455425 0.313397381054667 0.31494285105798
745.911123241307 0.314352476979835 0.31290328349791
746.010445386144 0.314014873035597 0.314815866779791
746.109828172026 0.313209076742581 0.313562297048004
746.209150326797 0.314598383997914 0.314209902081484
746.308472481568 0.31325492665762 0.314479016782672
746.407855267451 0.315520198006999 0.313172960899881
746.507177412287 0.313882805222803 0.314974513846907
746.60656019817 0.314176721304299 0.313615900926419
746.705882352941 0.314739079206419 0.314177279435906
746.805204507712 0.31387872608499 0.315217057598528
746.904587293595 0.314790877486557 0.313310968320455
747.003909438431 0.313230093453378 0.31479798305036
747.103292224314 0.314951903711965 0.313828808261301
747.202614379085 0.314898647264745 0.314028666156922
747.301936533856 0.313461486563712 0.315061048190714
747.401319319738 0.315347485117903 0.312505107785861
747.500641464575 0.313673022503265 0.31581450729481
747.600024250457 0.314164492917022 0.313708300508025
747.699346405229 0.314915167190079 0.314091612521241
747.79866856 0.314026010889477 0.31439143900698
747.898051345882 0.315079545934949 0.313786993546352
747.997373490719 0.313220912000981 0.315330893697933
748.096756276601 0.314396135569826 0.314117869670731
748.196078431372 0.314894504049682 0.314489193340949
748.295400586144 0.313877924129464 0.314876387560819
748.394783372026 0.315866944821812 0.314067957678122
748.494105516863 0.313462749026999 0.314793604908521
```

File: data/raw mat0.txt

Обработка поглощения рентгеновского излучения

X-ray absorption spectroscopy(XAS)

Рентгеновское поглощение

$$I = I_0 exp(-\mu_x d) = I_0 exp(-\rho_a \sigma^{abs} d)$$
 μ_x - коэффициент линейного поглощения [m^{-1}] σ^{abs} - поглощение на секцию [m^2 /атом] ρ - плотность [атом/m^3]

Для обработки необходимо:

- Получить на спектре энергий значения коэффициентов рентгеновского поглощения(I).
- Рассчитать разность значений, поляризованный по правому и левому кругу.
- Найти зависимость и построить спектр.

Используемые материалы

- С. Г. Овчинников, "Использование синхротронного излучения для исследования магнитных материалов", УФН
- РЕНТГЕНОВСКИЙ КРУГОВОЙ МАГНИТНЫЙ ДИХРОИЗМ ПРИ СИЛЬНЫХ СПИНОВЫХ ФЛУКТУАЦИЯХ© 2017 г. Т. В. Кузнецова 1, 2, *, В. И. Гребенников 1, 2
- Ferromagnetic and antiferromagnetic domain configurations in thin films and multilayers towards a patterned exchange bias system Author(s): Czekaj, Slawomir Marcin Publication Date: 2007
- Theory of magnetic circular dichroism of nonresonant x-ray Raman scattering Manabu Takahashi



Github: https://github.com/disDeal/xmcd_rs



Nannou: https://github.com/nannou-org/nannou

Спасибо за внимание!