

52-я Международная Тулиновская конференция по Физике Взаимодействия Заряженных Частиц с Кристаллами

Москва. МГУ им М.В.Ломоносова. 30 мая – 1 июня 2023 г

РАСПРЕДЕЛЕНИЕ ЭЛЕКТРОНОВ ОКОЛО ТРЕКА БЫСТРОГО ИОНА В КРЕМНИИ

<u>Н.В. Новиков*</u>, Н.Г. Чеченин, А.А. Широкова

НИИЯФ МГУ

31 мая 2023 г

*e-mail: nvnovikov65@mail.ru

2/26

Технология (поры в мембранах, детекторы).

нагрев, аморфизация

распределение дефектов, рельеф,

Материаловедение

Моделирование сбоев электроники (eh-пары, <q>)

Актуальность

размер трека; структурно-фазовые модификации материала.

распределение вторичных частиц (eh, дефекты);

1. 1 Процессы вблизи трека иона

Исследование процессов вблизи трека иона

1.1 Этапы по времени для процессов вблизи трека

1. Прохождение первичного иона (t < 0.1 пс)

Образование электрон - дырочных пар $S_e(E) > S_n(E)$; Начало атомных каскадов $S_e(E) < S_n(E)$.

2. Релаксация возбуждения (t = 1 – 10 пс)

Теплообмен электронной *T_e* и ионной *T* подсистем; Накопление дефектов, аморфизация.

3. Эволюция к равновесию (t > 100 пс)

Выравнивание температур, Миграция и рекомбинация части дефектов.

1.2 Теоретические модели

1. Линейная передача энергии (ЛПЭ) $\langle q(x) \rangle$ максимальное количества *eh*- пар. L(E,Z,A)[M \ni B cm²/m Γ] = 0.0431 $S_{\rho}(E,Z,A)$ [\ni B/A] 2. Модель термического пика T(t,r,x)система термодинамических уравнений T_{ρ}, T – температуры электронов и ионов; $C_{o}, K - удельные теплоемкости материала;$ C(T), K(T) – теплопроводности. (3) Экситон – квазичастица, возбуждение конденсированного вещества в виде связанного состояния электрона и однозарядного кластера.

1.3 В этой работе исследуется процесс

$$X^{q+}(E) + Si(d) => X^{q+} + Si^{+} + e^{-}(E_{e}, \theta)$$

24Mg; E=0.1-10 МэВ/нуклон, $d \sim 100$ А, $E_e \leq 5$ кэВ, $\theta=0-180^{\circ}$

Угол падения α=0.

(Одно выделенное направление => аксиальная симметрия)

Цель: Распределение электронов n(x,r,t)

2. Количество электронов

Количество ионизационных столкновений :

$$v(Z,E)/\Delta x = \rho \sigma(Z,E) \qquad \sigma >> \sigma_{2e}$$

 $\sigma(Z, E) = q^2(Z, E) \sigma(Z = 1, E), q$ - заряд иона

ЛПЭ приближение:

Для быстрых ионов $(S_e(E) > S_n(E))$

$$S_{e}(Z,E) = \rho \sum_{j} \sigma_{j}(Z,E) \ \overline{E_{j}} \implies S_{e}(Z,E) \approx \rho \ \sigma(Z,E) \left[\varepsilon_{0} + \overline{E_{e}} \right]$$
$$\overline{E_{e}} \rightarrow 0 \implies \nu_{\max}(Z,E) / \Delta x = S_{e}(Z,E) / \varepsilon_{0}$$

 S_e [эВ/А], Δx [А], $\epsilon 0=3.6$ эВ, $\rho=5 \times 10^{22}$ ат/см³

2. Количество электронов



Рис.1 Сечения ионизации атома кремния и количество электронов $\sigma(E_{\text{max}}), S_e(E_{\text{max}}): p$ -Si E_{max} =55 кэB; ²⁴Mg-Si E_{max} =570 кэB/нук 7/26

3. Сечение однократной ионизации



3. Распределение электронов по углу и энергии



Рис.3 $p + H \Rightarrow p + H^+ + e^-(E_e, \theta)$ E = 5 MэB

N.Stolterfoht, R.D.Dubois, R.D. Rivarola. "Electron emission in heavy ion-atom collision". Springer, 1997, 250p.

Борновское приближение ВЕ пик $E_e > 0.5$ кэВ

$$t_{B1}(\vec{Q},\vec{k}_e) \propto 1 / \left[\beta^2 + \left|\vec{Q} - \vec{k}_e\right|^2\right]^2$$

3. Распределение электронов по углу и энергии

$$\sigma_{B}(E) = \int_{0}^{\pi} d\theta \sin \theta \int_{0}^{E_{\text{max}}} dE_{e} \sigma_{B}(E, E_{e}, \theta)$$

Вероятность вылета электрона в направлении θ с энергией *E_e* в Борновском приближении не зависит от массы *A* и заряда иона *q*:

$$F(E, E_e, \theta) = \frac{\sigma_B(E, E_e, \theta) \sin \theta}{\sigma_B(E)}.$$

$$f(E, \theta) = \int_{0}^{E_{\text{max}}} dE_e F(E, E_e, \theta)$$

3. Распределение электронов по углу $f(E, \theta)$



Рис.4 Распределение по углу вылета электрона

асимметрия $f(E,\theta)$ по θ : $\theta_{max} < 90^{\circ}$

3. Распределение электронов по энергии



Рис.5 Распределение по углу вылета и энергии электрона

 $\theta > 90^{\circ} E_{\rho} < 100 \ \Im B \quad F(E, E_{\rho}, \theta) \approx 0.98 - 0.99$

 $\theta = 20-40^{\circ} E_e \ge 1$ кэВ $F(E, E_e, \theta) \approx 0.06-0.09 (f(E, \theta) \approx 0.010-0.015) P_{\delta} \sim 0.001$

4. Потери энергии электрона



Штрих - пунктир экстраполяция





Рис.7 Минимальной толщина $d_{min}(E_e)$ при $F_{tr}(E_e) < 0.001$.

Штрих - пунктир экстраполяция



Рис.8 Длина трека электрона при замедлении до E_{min}

5. Модель описания потоков вблизи трека

Статистическое Моделирование Траекторий (СМТ)

- 1. В тонкой мишени пренебрегается потерями энергии иона, *E=const*
- 2. Количество электронов $v(Z,E) d/\Delta x = const$
- 3. Угловое и энергетическое распределение каждого электрона описывается набором треков $\Delta t = \Delta x/V(E)$ $F(E, E_k, \theta_j)$ (k=1, k_{max}; j=1, j_{max}) - статистический вес

$$k_{max} = 20, \ j_{max} = 36(18)$$

$$\sum_{k,j} F_{k,j} = 1$$

4. Рассматривается область возле трека цилиндр(d, r_{max}): d=100 A, $r_{max}\sim 30$ A; ²⁴Mg v(Z,E) d < 500

5. Модель описания потоков вблизи трека Статистическое Моделирование Траекторий (СМТ)

5. Траектория электрона прямолинейная (внешних полей нет)

$$x(t) = x_0 + V_e(t) t \cos \theta$$

$$r(t) = r_0 + V_e(t) t \sin \theta$$

6. Изменение энергии электрона

$$E_e(t) = m V_e^2(t)/2 = E_0 - S(E_e) [(x - x_0)^2 + (r - r_0)^2]^{1/2}$$

5. Модель описания потоков вблизи трека Статистическое Моделирование Траекторий (СМТ)

7. Длина трека электрона $E_e(t) \ge E_{min}$ $(r \le r_{max})$.

8. Ион остаток Si^+ не создает новых eh-пар

$$D(Z,E) = 1/\nu(Z,E) \qquad U(r) = 2 \sum_{i=1}^{\infty} \frac{1}{\sqrt{r^2 + i^2 D^2(Z,E)}}$$

 $E_{Si}(Z,E) \sim 30 \ \text{эB/нуклон} \implies q(Z,E) \rightarrow 0$ Захват электрона и упругие столкновения Si⁰ (дефекты)

5. Модель описания потоков вблизи трека

Статистическое Моделирование Траекторий (СМТ)



Рис.9 Модель для описания распределения количества электронов n(x,r,t) вблизи трека быстрого иона Количество треков: $k_{max} \times j_{max} \times d/\Delta x \sim 10^5$ Mg-Si(d=100 A): $v \le 500, v_{\delta} \approx 0.5$ 19/26

5. Результат моделирования

 $n(x, r, t) \implies$ выборка определенных событий: n(x, r, t) < 0 при $\theta > 90^{\circ}$

1. Количество электронов, пролетающих через поверхность на глубине *х*.

$$n_r(X,t) = \int_0^{r_{\max}} dr \ n(X,r,t)$$

2. Асимптотическое распределение eh- пар

$$n(x,r,t) \rightarrow N(x,r) \operatorname{при} t \rightarrow \infty$$
$$N_{x}(r) = \int_{0}^{d} dx \ N(x,r) \qquad N_{r}(x) = \int_{0}^{\infty} dr \ N(x,r)$$
20/26

6.1 Распределение потока по времени



Рис.10 Изменение от времени потоков электронов, пролетающих через поверхность на глубине *X*. 21/26



6.2 Асимптотическое распределение



Рис.12 Аксиальный размер распределения электронов. $r_{max}(E) \uparrow при \uparrow E$ 23/26

Заключение

Предложена модель описания потоков n(x,r,t) и концентраций N(x,r) электронов

- 1. Равномерное распределение eh-пар вдоль трека
- 2. Количество электронов

$$\sigma_{exp}(Z=1,E), q(Z,E), C_{gs}(E, \varepsilon_{sol})$$

- 3. Первое борновское приближение $F(E, E_k, \theta_j)$ (k=1, k_{max}; j=1, j_{max})
- 4. $S(E_e)$ [Монте-Карло] + Экстраполяция до $E_e = 20$ эВ
- 5. Трек каждого электрона до $E_e = 20$ эВ

Выводы

Результаты расчетов ²⁴Mg - Si(*d*=100 A):

- 1. Длительность импульса n(x, r, t): $\Delta t \propto 10^{-15} c$
- 2. Асимметрия n(t) за счет $F(E_k, \theta_j)$ и $l(E, \theta)$

3.
$$n_r(x,t) \to n_r^{\max}(x,t) \uparrow$$
 при $x \uparrow$

4.
$$N_r(X) \rightarrow N_r^{\max}(X_{\max}); X_{\max} \approx 20 \text{ Å}$$

5.
$$N_x(r)$$
, $r < r_{max}(E) = 7 - 25$ A)

<u>БЛАГОДАРНОСТИ</u>

Работа выполнена при финансовой поддержке Министерства науки и высшего образования Российской Федерации по проекту «<u>Развитие синхротронных и нейтронных</u> исследований и инфраструктуры для материалов энергетики нового поколения и безопасного захоронения радиоактивных отходов» – грант № 075-15-2021-1353.

СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ