СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

[1] Нитрhrey F. B., Gyorgy E. М.//J. Аррl. Phys. 1959. 30. Р. 935. [2] Колотов О. С., Мусаев Т. Ш., Погожев В. А., Телеснин Р. В.//ФММ. 1978. 46. С. 1182. [3] Иванов Л. П., Логгинов А. С., Непокойчицкий Г. А.// //ЖЭТФ. 1983. 84. С. 1006. [4] Колотов О. С., Куделькин Н. Н., Погожев В. А., Телеснин Р. В.//ЖТФ. 1985. 55. С. 761. [5] Логунов М. В., Рандошкин В. В.//ЖТФ. 1985. 55. С. 1194. [6] Дудоров В. Н., Логунов М. В., Рандошкин В. В.//ФТТ. 1986. 28. С. 1549. [7] Логунов М. В., Рандошкин В. В.//ФТТ. 1986. 28. С. 1559. [8] Колотов О. С., Погожев В. А., Телеснин Р. В.//Приб. и техн. эксперимента. 1986. № 1. С. 182.

Поступила в редакцию-05.06.87

ВЕСТН. МОСК, УН-ТА. СЕР. 3, ФИЗИКА, АСТРОНОМИЯ. 1988. Т. 29, № 3

УДК 621.315.592

О ПРИРОДЕ ТЕМПЕРАТУРНОГО ГАШЕНИЯ ФОТОПРОВОДИМОСТИ В a-Si: H

И. А. Курова, Н. Н. Ормонт, О. Е. Коробов, А. Н. Лупачева

(кафедра физики полупроводников)

Приведены экспериментальные данные по зависимости фотопроводимости пленок a-Si: Н от температуры, напряженности электрического поля и температуры предварительного освещения. Данные интерпретируются с помощью модели, основанной на представлении о существовании случайного потенциального рельефа.

Известно, что в нелегированных пленках a-Si: Н наблюдается температурное гашение фотопроводимости (ТГФ) [1-6]. При облучении белым светом или электронами при комнатной температуре фотопроводимость (ФП) в этих пленках падает и температурное гашение исчезает. Для объяснения в [3] была предложена модель, которая связывала ТГФ с увеличением темпа рекомбинации электрона, захваченного на оборванную связь D-, и дырки, захваченной в хвост состояний валентной зоны в результате термически активированного переноса дырки к D⁻. При увеличении концентрации оборванных связей после облучения светом при комнатной температуре или электронами ФП падает, термическая активация переноса дырок становится не эффективной в увеличении рекомбинации и ТГФ исчезает. В процессе отжига при 170° С фотояндуцированные оборванные связи отжигаются, пленка восстанавливает свои свойства и ТГФ вновь наблюдается. В [7] показано, что облучение нелегированных пленок a-Si: Н белым светом при низких температурах образует фотоиндуцированные дефекты, отличающиеся по свойствам от оборванных связей. Эти дефекты мало влияют на поглощение света в области 1,2 эВ, соответствующее поглощению на оборванных связях. В то же время облучение при низких температурах уменьшает величину ТГФ.

В настоящей работе исследовалось изменение величины и температурной зависимости ФП пленки после ее предварительного облучения при низких температурах. На рис. 1 показана температурная зависимость ФП после отжига пленки при 170°С в течение 45 мин (1), после освещения белым светом при комнатной (2) и низкой (3) температурах. Видно, что после предварительного освещения пленки как при комнатной, так и при низкой температуре ФП пленки падает и ТГФ подавляется, но температурная зависимость ФП различна.

На рис. 2 показаны температурные зависимости ФП пленки $\sigma(T)$, предварительно облученной светом при низкой температуре ($T_0 = 180$ К) и после охлаждения нагретой до разных значений температуры T'. Для всех $T' < T_0 \sigma(T)$ практически не изменяется при многократном охлаждении и нагревании до T' (кривая 3). Если $T' = T_2' > T_0$, то ход изменения ФП при последующем охлаждении и повторном нагревании до T_2' и выше (кривая 2) отличается от первоначального хода $\sigma(T)$ (кривая 3) и определяется значением T'. При этом, как видно, возможно частичное восстановление ТГФ. Таким образом, образец «помнит», до какой максимальной температуры T' он был нагрет.

На рис. З приведены температурные зависимости ФП пленки, отожженной и облученной при низкой (T = 100 K) и комнатной температурах, измеренной в разных электрических полях. Видно, что электрическое поле напряженностью $E=4\cdot10^3$ В/см уменьшает ФП и ТГФ (кривые 2, 5), а при $E=6\cdot10^3$ В/см ТГФ практически полностью исчезает (кривая 3). Если ТГФ не наблюдается на температурной зависимости ФП пленки (например, предварительно освещенной белым светом — кривая 6), то электрическое поле не оказывает влияние на фотопроводимость. Полученные результаты возможно объяснить наличием потенциального рельефа, обусловливающего разделение в пространстве электронов и дырок, т. е. образование потенциального барьера для рекомбинации. В результате при повышении температуры влияние барьера уменьшается, время жизни и ФП падают, возникает ТГФ.





Рис. 1. Температурные зависимости фотопроводимости ($W = 10^{-4}$ Br/см²) пленки *a*-Si:Н после отжига при T ==170°C (1) и после предварительного освещения при температурах 300 (2) и 100 K (3)

Рис. 2. Температурные зависимости фотопроводимости пленки a-Si:H после отжига (1) и после освещения при температуре T_0 (кривые 2, 3): измерения при нагревании (кружочки); при охлаждении от T_1' (крестики); при охлаждении от T_2' (треугольники) и дальнейшем нагреве (квадратики)

Предварительное облучение пленок при комнатной температуре увеличивает конщентрацию оборванных связей, что приводит к уменьшению времени жизни носителей. В результате потенциальный рельеф оказывает меньшее влияние на ФП пленки, так как пространственное разделение электронов и дырок играет меньшую роль. Соответственно, ТГФ подавляется. Электрическое поле в этом случае не влияет на темп рекомбинации и, следовательно, на ФП пленки.



Рис. 3. Температурные зависимости фотопроводимости пленки a-Si:H в слабом (10² В/см — кривые 1, 4, 6) и сильном (4·10³ В/см — кривые 2, 5, 6 и 6·10³ В/см — кривая 3) электрическом поле для трех состояний пленки: после отжига (1, 2, 3), после освещения при T=100 К (4, 5) и после освещения при T=300 К (6)

Предварительное освещение пленок при низких температурах уменьщает ФП и подавляет ТГФ. Этот эффект может быть также обусловлен созданием фотоиндуцированных локализованных состояний в запрещенной зоне, которые, действуя как рекомбинационные центры, уменьшают ФП и ослабляют ТГФ. В этом случае данные, представленные на рис. 2, можно было бы связать с отжигом этих состояний при *T*>*T*₀ и восстановлением воздействия потенциального рельефа на темп рекомбинации вследствие пространственного разделения носителей. Однако при этом необходимо предположить, что энергия отжига этих дефектов неоднозначна и весьма мала. Представляется более вероятным, что при освещении при низких температурах происходит перезарядка локализованных состояний с образованием новых центров рекомбинации, уменьшающих время жизни носителей и воздействие на ФП потенциального рельефа. Таким образом, проведенные в работе исследования позволяют предположить, что ТГФ в нелегированных пленках a-Si: Н обусловлено наличием в них потенциального рельефа. Из величины средней по образцу напряженности электрического поля, влияющей на ФП и ТГФ, можно оценить размер неоднородностей l. Считая, что электрическое поле начинает существенно сказываться на термически активированной реком-бинации при $leE \approx kT$, для T = 200 К и $E \approx 10^3$ В/см получаем средний размер неоднородности $l \approx 2 \cdot 10^{-5}$ см. Такие крупномасштабные флуктуации могут быть обусловлены, в частности, неоднородным распределением водорода, приводящим к флуктуациям ширины запрещенной зоны в пленке и флуктуации плотности заряженных состояний.

Авторы благодарят И. П. Звягина за обсуждение результатов работы.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

[1] Vanier P. E.//Appl. Phys. Lett. 1982. 41. P. 986. [2] Persans P. D.//Phil. Mag. 1982. B 46. P. 435. [3] Dersch W., Schweitzer L., Stuke J.//Phys. Rev. 1983. B 28. P. 4678. [4] Fuhs W., Welsh H. M., Booth D. C.//Phys. Stat. Sol. (b). 1983. 120. P. 197. [5] Курова И. А., Ормонт Н. Н.//Вестн. Моск. ун-та. Физ. Астрон. 1985. 26, № 1. С. 97. [6] Курова И. А., Ормонт Н. Н., Подруги-на В. Д., Читая К. Б.//Там же. 1985. 26, № 3. С. 96. [7] Нак D., Fritsche H.// (И. Non Cruct Sol. 1983. 50. 0. 207. //J. Non-Cryst. Sol. 1983. 59-60. P. 397.

> Поступила в редакцию 11.12.87

. ВЕСТН. МОСК. УН-ТА. СЕР. 3. ФИЗИКА. АСТРОНОМИЯ. 1988. Т. 29. № 3

ДЕПОНИРОВАНИЕ

ГУДК 533.9:533.33

О кинетике элементарных процессов в низкотемпературной плазме, содержащей "Xel/Киселев А. Г., Скороход Е. П.

Решена стационарная задача поуровневой кинетики. Рассматривалось 38 уровней атома XeI с учетом реабсорбции излучения. Наряду с фото- и электронными процессами учтены реакции с участием молекулярных нонов. Рассчитаны стационарные распределения возбужденных атомов. Составлены диаграммы электронных состояний, связывающие первоначальную плотность газа, температуру и концентрацию электронов. Главная особенность днаграммы в отличие от распределения Саха - резкое уменьшение при средних давлениях концентрации электронов из-за большой величины скорости диссоциативной рекомбинации. Для оптически плотной плазмы в большей части диаграммы температура распределения возбужденных атомов совпадает с заданной температурой электронов.

Деп. ВИНИТИ № 8638-В87 от 10.12.87.

УЛК 533.7

Метод построения решения уравнения Больцмана для газа, состоящего из шероховатых сферических молекул / Воронина В. А.

Предлагается метод, позволяющий с любой заданной степенью точности приблизить решение пространственно однородного уравнения Больцмана для смеси F8308. состоящих из шероховатых сферических молекул, решениями системы стохастических дифференциальных уравнений по мере Пуассона.

Деп. ВИНИТИ № 89-В88 от 11.01.88.