

СТРУКТУРНЫЕ ИЗМЕНЕНИЯ МЕЖКЛЕТОЧНОГО РАСТВОРА,  
ИНДУЦИРОВАННЫЕ ПРЯМОЙ ФОТОГЕНЕРАЦИЕЙ  
СИНГЛЕТНОГО КИСЛОРОДА В СУСПЕНЗИИ ЭРИТРОЦИТОВ

Г.В. Букин<sup>1</sup>, Е.Б. Вольф<sup>2</sup>, В.П. Данилов<sup>1</sup>, С.Д. Захаров, А.В. Иванов<sup>3</sup>,  
Т.М. Мурина<sup>1</sup>, Е.Г. Новиков<sup>1</sup>, Н.А. Панасенко, С.Н. Перов,  
А.М. Прохоров<sup>1</sup>, С.А. Скопинов<sup>4</sup>, М.И. Тимошечкин<sup>1</sup>

В экспериментах по облучению насыщенной кислородом супензии эритроцитов монохроматическим излучением оптического диапазона установлено, что спектральная зависимость квантового выхода процесса, приводящего к появлению экстремума в кинетике поляризуемости дисперсной среды, совпадает в интервале 750-800 нм со спектром фотоотклика диспергированной фазы и с ( ${}^1\Sigma_g^+$ ,  ${}^3\Sigma_g^-$ ) - полосой поглощения  $O_2$ . Сделан вывод, что оба типа изменений обусловлены фотогенерацией синглетного кислорода и происходят одновременно.

Существование механизмов, посредством которых оптическое облучение различных клеток вызывает биологические эффекты нетеплового происхождения, долгое время ставилось под сомнение. Селективность по спектру и низкий порог по дозе облучения не согласовывались с наличием у биомакромолекул, считавшихся очевидными претендентами на роль первичных фотоакцепторов, широких линий и быстрой релаксации энергии возбужденных состояний в тепло. Недавно обнаружено, что искомым акцептором фотонов в клеточной супензии являются молекулы растворенного кислорода  ${}^3O_2$ , обладающие в видимом и ближнем ИК диапазоне узкими полосами запрещенных переходов ( ${}^1O_2$ ,  ${}^3O_2$ ) /1, 2/. При облучении образуется долгоживущий ( $10^{-6}$  с) синглетный кислород  ${}^1\Delta_g$ , высокая химическая активность которого в отношении биоструктур

<sup>1</sup> Институт общей физики АН СССР.

<sup>2</sup> Уральский политехнический институт.

<sup>3</sup> Всесоюзный онкологический научный центр МЗ СССР.

<sup>4</sup> Научно-инженерный центр экологической безопасности УрО АН СССР.

известна /3/.

Решение этой проблемы породило новый вопрос. Сводится ли развитие фотоиндуцированных эффектов к химической реакции  ${}^1O_2$  с молекулярно-клеточными компонентами? Некоторые указания на то, что это не так, получены из экспериментов по наблюдению структурной альтерации метастабильных водных растворов, облучаемых светом с длиной волны, попадающей в одну из полос ( ${}^1O_2$ ,  ${}^3O_2$ ) /4/. Анализ показал, что вероятным первичным акцептором фотонов здесь также является растворенный  ${}^3O_2$ . Для объяснения имеющихся фактов в /5/ предложена гипотеза о том, что в неравновесных водных системах релаксация синглетного кислорода может сопровождаться изменением динамической структуры протяженной сетки водородных связей в жидкости. Одновременно происходят изменения поверхностной ультраструктуры погруженных в эту жидкость термодинамически неравновесных объектов, например, клеточных мембран. В основу гипотезы положена фрактально-кластерная модель водной среды /6/.

Несмотря на отсутствие данных о предполагаемых динамических структурах, были начаты эксперименты по поиску свидетельств их проявления в эритроцитарной суспензии, подвергаемой лазерному облучению в полосах ( ${}^1O_2$ ,  ${}^3O_2$ ). Использовалось то обстоятельство, что при непрерывной фотогенерации  ${}^1O_2$  кинетическая зависимость клеточного отклика (коэффициента деформируемости эритроцитов  $\epsilon$ ) имеет характерный экстремум, величина которого примерно постоянна, а положение на оси времени  $t$  определяется длиной волны  $\lambda$  и плотностью потока облучения  $q$  /1, 2/. Предполагалось, что структурные изменения водной среды приблизительно в то же время также должны достигать экстремума. В качестве измеряемого параметра, характеризующего интегральные свойства межклеточной жидкости, был взят показатель ее преломления  $n$ , значение которого на оптических частотах пропорционально поляризуемости среды /7/. В работе /8/ изменения  $n$  были обнаружены, причем обе кинетики оказались аналогичными и положения экстремумов действительно совпали.

Естественно предположить, что положение экстремума  $t_m^{(n)}$  для кинетики  $n(t)$  при облучении внутри полосы ( ${}^1O_2$ ,  ${}^3O_2$ ) будет определяться значениями  $\lambda$  и  $q$ . В таком случае, по аналогии с методом изучения фотоотклика клеток, можно измерить зависимость  $t_m^{-1}(\lambda)$ , приведенную к одному и тому же значению  $q$ , и сравнить ее с аналогичным спектром действия для клеток и со спектром поглощения  ${}^3O_2$ . Совпадение или, наоборот, различие спектров позволило бы более строго проверить предположение о единой причинной связи фотоиндуцированных изменений дисперсной среды и диспергированной фазы. Выполнению этой задачи посвящено данное сообщение.

Для облучения использовался лазер на кристалле  $Cr:AlBe_2O_4$ , перестраиваемый по длине волны с помощью призмы и вращающегося "глухого" зеркала. Активный элемент  $6 \times 65 \text{ mm}^2$  накачивался

лампой ИНП-7х80 в стандартном квантроне К-107. При пропускании выходного зеркала 23% лазер имел пороговую энергию накачки 50-60 Дж, КПД  $\approx 0,35\%$ , максимальную энергию излучения в одиночном импульсе 0,9 Дж. В большинстве описанных ниже экспериментов лазер работал с частотой 10 Гц и энергией в импульсе 7-7,5 мДж. Средняя плотность потока внутри облучаемой суспензии составляла  $40 \text{ мВт}/\text{см}^2$ , а объемная доля клеток в ней была 0,5%; температура  $26 \pm 0,5^\circ\text{C}$ .

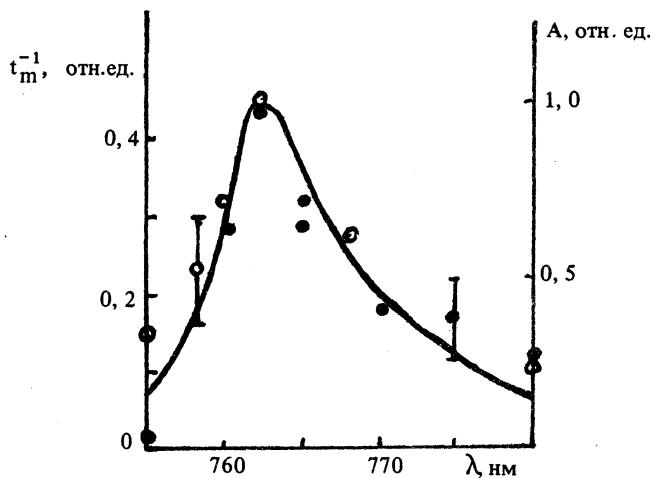
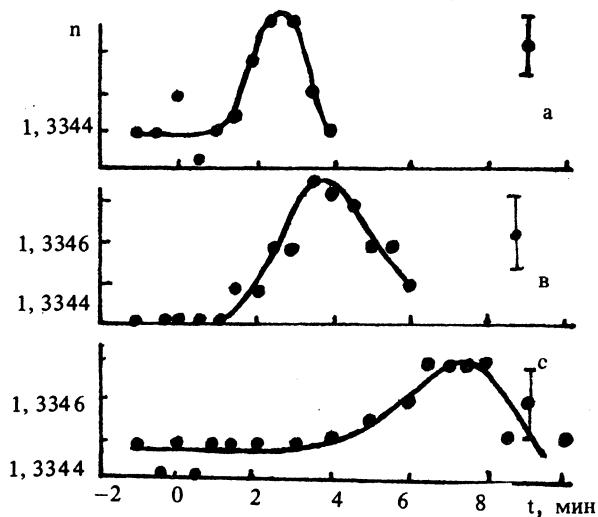


Рис. 1. Кинетические зависимости показателя преломления при непрерывном облучении суспензии эритроцитов на длинах волн 762 нм (а), 768 нм (б), 755 нм (с). Начало облучения в момент  $t = 0$ .

Рис. 2. Спектр возбуждения максимума фотоотклика суспензии эритроцитов в полосе 755-780 нм: ○ - показатель преломления, ● - коэффициент деформируемости эритроцитов из /2/, и контур полосы поглощения  $O_2$  в  $C_2Cl_2F_3I$ , соответствующий ( $O-O$ ) переходу  ${}^3\Sigma_g^- \rightarrow {}^1\Sigma_g^+$  из /9/ (сплошная кривая).

Условия экспериментов описаны в /8/. Измерения  $n$  на длине волны  $\lambda_0 = 589$  нм выполнялись

по методу Аббе на рефрактометре ИРФ-454Б с помощью регистрации угла полного внутреннего отражения  $\varphi_c$ :  $n = n_0 \sin \varphi_c$ . Зондирующие лучи распространялись под скользящими углами из кюветы в эталонную оптическую среду с  $n_0 > n$ . Чтобы исключить вклад клеток в измеряемое значение, их концентрация выбиралась таким образом, чтобы соблюдалось условие  $\Delta l \gg \lambda_0$ , где  $\Delta l$  - среднее расстояние между клетками. Дополнительные доказательства того, что изменения  $n$  в экспериментах вызваны изменением водной, а не клеточной компоненты суспензии, приведены в [8].

Типичные зависимости  $n(t)$  при непрерывном облучении суспензии эритроцитов приведены на рис. 1. Замечено, что в процессе облучения могут наблюдаться несколько максимумов  $n(t)$ , однако учитывался всегда первый из них.

Спектр действия в полосе 755-780 нм показан на рис. 2. Он построен в диапазоне линейности  $t_m^{-1} (\bar{q})$  и приведен к среднему значению  $\bar{q}$ . Там же приведены спектры возбуждения клеточного эффекта из [2] и контур полосы поглощения  $O_2$ , соответствующий ( $O-O$ )-переходу  $^3\Sigma_g^- \rightarrow ^1\Sigma_g^+$  из [9]. В пределах экспериментальных ошибок все виды спектров совпадают как по положению максимума, так и по форме. Кроме того, наблюдалась корреляция температурных зависимостей  $\Delta n$

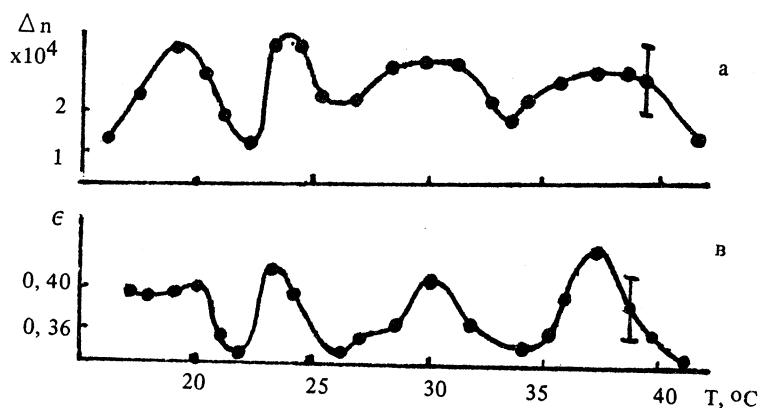


Рис. 3. Температурные зависимости показателя преломления суспензии эритроцитов (a) и коэффициента деформируемости эритроцитов (b). Объемная концентрация клеток 0,3%.

Спектр действия в полосе 755-780 нм показан на рис. 2. Он построен в диапазоне линейности

$t_m^{-1}$  ( $\bar{q}$ ) и приведен к среднему значению  $\bar{q}$ . Там же приведены спектры возбуждения клеточного эффекта из /2/ и контур полосы поглощения  $O_2$ , соответствующий ( $O-O$ )-переходу  $^3\Sigma_g^- \rightarrow ^1\Sigma_g^+$  из /9/. В пределах экспериментальных ошибок все виды спектров совпадают как по положению максимума, так и по форме. Кроме того, наблюдалась корреляция температурных зависимостей  $\Delta n$  ( $T$ ) ( $\Delta n$  - разность между показателями преломления супензии и физраствора) и  $\epsilon$  ( $T$ ) в интервале температур от 16 до 42 °C (рис. 3). Отчетливый параллелизм клеточных и внеклеточных изменений проявлялся также при наблюдении явления "детальной обратимости" на кривых  $n(t)$  и  $\epsilon(t)$  /10/.

Из полученных результатов следует, что характер изменений  $\epsilon$  и  $n$  под влиянием различных факторов аналогичен, несмотря на разную природу этих параметров, и при облучении обусловлен генерацией синглетного кислорода. Химическая активность  $^1O_2$  в отношении биополимеров известна, однако  $^1O_2$  не вступает в реакции с компонентами водного раствора (ионами). Если же предположить, что взаимодействие  $^1O_2$  с клетками индуцирует выброс из них в среду каких-то веществ, приводящих к изменению  $n$ , то это оказывается в противоречии с эффектом "детальной обратимости" для  $n$ : после прекращения облучения возврат  $n$  и  $\epsilon$  к исходным значениям происходит полностью и примерно с той же скоростью, как и при облучении, хотя объем водной среды в десятки раз превышает объем, занимаемый клетками. Альтернативное предположение о

Из полученных результатов следует, что характер изменений  $\epsilon$  и  $n$  под влиянием различных факторов аналогичен, несмотря на разную природу этих параметров, и при облучении обусловлен генерацией синглетного кислорода. Химическая активность  $^1O_2$  в отношении биополимеров известна, однако  $^1O_2$  не вступает в реакции с компонентами водного раствора (ионами). Если же предположить, что взаимодействие  $^1O_2$  с клетками индуцирует выброс из них в среду каких-то веществ, приводящих к изменению  $n$ , то это оказывается в противоречии с эффектом "детальной обратимости" для  $n$ : после прекращения облучения возврат  $n$  и  $\epsilon$  к исходным значениям происходит полностью и примерно с той же скоростью, как и при облучении, хотя объем водной среды в десятки раз превышает объем, занимаемый клетками. Альтернативное предположение о структурных изменениях водного раствора, согласованных с клеточными изменениями, предполагает существование дальних корреляций (десятки микрон) в эритроцитарной супензии. Последняя величина близка к оценке (100 мкм) для длины корреляции электрических диполей воды, полученной в результате решения задачи о взаимодействии  $H_2O$ -диполей с квантованным электромагнитным полем /11/. При этом обнаруживается существование коллективных мод и появление перманентной электрической поляризации вокруг любой поляризованной примеси. Роль

подобных затравок могли бы играть многочисленные фиксированные заряды и диполи на поверхности клеточной мембранны.

Дополнительные выводы о наблюдаемых структурных изменениях можно сделать, если учесть результаты динамических расчетов в рамках модели, описывающей воду /12/ как сетку связанных водородными связями молекул /13, 14/, а также результаты Бульенкова /15/, который показал возможность образования из молекулы  $H_2O$  формальных периодических структур, производных от кристаллической алмазоподобной структуры льда 1H, и установил, что природные биомакромолекулы имеют поверхности, дополнительные к найденным структурам. Объединяя эти данные, мы предполагаем, что "структуры Бульенкова" действительно существуют на поверхности эритроцитов, и их структурный "след", возникающий из-за взаимодействия водородных связей, простирается на десятки микрон. Взаимодействие клеток имеет коллективный характер и осуществляется через эти протяженные структуры. Полоса  $^1O_2$  тушится такой структурой, вызывая перестройку самой структуры и перицерийной области мембранный макромолекулы (например, белка). В момент  $t_m$  дальний порядок в водной среде исчезает. Модель позволяет качественно описать основные экспериментальные факты, в частности "детальную обратимость" /10/, и согласуется с концепцией /5/.

Данная модель позволяет оценить ожидаемое изменение  $\Delta n = n(t_m) - n(0)$ . Учтем, что в "структурах Бульенкова" положение протонов вполне упорядочено /15/, поэтому в них возможна "протонная" проводимость вдоль H-связей. Приближенно "следовую" структуру можно рассматривать как систему почти свободно движущихся "протонов" между фиксированными атомами кислорода, образующими правильную решетку. Тогда уравнение движения модельного "протона" в поле  $E$  имеет вид:  $M\ddot{r} + (M/\tau)\dot{r} = qE$ , где  $M$  и  $q = xe$  - масса и заряд "протона",  $e$  - заряд электрона,  $x$  - коэффициент экранирования "протона",  $\tau$  - время затухания. Если в единице объема содержится  $N$  свободных зарядов, то, решая это уравнение для поля  $E = E_0 \exp(-i\omega t)$ , переходя к поляризации  $P = Nqr$ , а затем и к диэлектрической проницаемости  $\epsilon \approx n^2$ , посредством  $\epsilon E = E + 4\pi P$  получим при  $\omega\tau \gg 1$ ,  $\chi = 0,32$

$$\Delta n \approx (4\pi N q^2) / (n + 1) M \omega^2 \approx 3 \cdot 10^{-4},$$

тогда как эксперимент дает  $\Delta n \approx 2,5 \cdot 10^{-4}$ .

## Л И Т Е Р А Т У Р А

1. Захаров С.Д., Еремеев Б.В., Перов С.Н. Краткие сообщения по физике ФИАН, №1, 15 (1989).
2. Данилов В.П. и др. Докл. АН СССР, 311, 1255 (1990).
3. Шинкаренко Н.В., Александровский В.Б. Успехи химии, 51, 713 (1982).
4. Минц Р.И., Скопинов С.А., Яковлева С.В. Письма в ЖТФ, 14, 1850 (1988).
5. Захаров С.Д. и др. В сб.: Действие электромагнитного излучения на биологические объекты и лазерная медицина. Владивосток, изд. ДВО АН СССР, 1989, с. 38.
6. Доге J. Physics World, 1, 25 (1988).
7. Борн М., Вольф Э. Основы оптики, М., Наука, 1973.
8. Захаров С.Д. и др. Краткие сообщения по физике ФИАН, №3, 12 (1990).
9. Long C., Kegn D. J. Chem. Phys., 59, 5729 (1973).
10. Захаров С.Д. и др. Изв. АН СССР, сер. физ., 54, №8, 1629 (1990).
11. Del Giudice E., Preparata G., Vitiello G. Phys. Rev. Lett., 61, 1085 (1988).
12. Waterg. A comprehensive treatise, ed. Franks F., Plenum, New York, 1972-1982, 7 Vols.
13. Stanley H.E. et al. Physica (Amsterdam), 106A, 260 (1981).
14. Clementi E. In: Structure and dynamics of nucleic acids, proteins and membranes. Eds. E. Clementi, S. Chin, Plenum, New York, 1986.
15. Булленков Н.А. Кристаллография, 33, 424 (1988).

Поступила в редакцию 21 мая 1990 г.

После переработки 20 октября 1990 г.