### УДК 519.7



### МОДЕЛЬ ИРРАДИАЦИИ ЗРЕНИЯ

М.Ф. Бондаренко<sup>1</sup>, С.Ю. Шабанов-Кушнаренко<sup>2</sup>, Ю.П. Шабанов-Кушнаренко<sup>3</sup>

<sup>1, 2, 3</sup> ХНУРЭ, г. Харьков, Украина

Исследуется модель иррадиации зрения и ее реакции на различные виды картин. Представлены диаграммы, характеризующие распределение яркости и светлоты зрительного ощущения в поле зрения. Сформулировано условие, обеспечивающее равенство критической густоты периодических полос произвольной формы.

МОДЕЛЬ ИРРАДИАЦИИ ЗРЕНИЯ, КРИТИЧЕСКАЯ ГУСТОТА ПОЛОС, НУЛЕВОЙ ПРИБОР

#### Введение

В настоящей статье мы рассмотрим некоторые следствия, вытекающие из математической модели иррадиации зрения

$$S(x,y) = \frac{k}{2\pi b^2} \int_{-\infty}^{\infty} B(\xi,\eta) K_0 \left( \frac{\sqrt{(\xi-x)^2 + (\eta-y)^2}}{b^2} \right) d\xi d\eta.$$
<sup>(1)</sup>

предложенной в работе [1]. Следствия эти будут подвергнуты экспериментальной проверке. Определим, исходя из модели, как будет выглядеть вертикальная полоса, имеющая ширину  $\Delta x$ . Будем считать, что ось полосы проходит через точку фиксации. Яркость фона равна  $B_0$ , яркость полосы отличается от яркости фона на величину  $\Delta B$ . Яркость описанной зрительной картины может быть выражена в следующем виде:

$$B(x) = \begin{cases} B_0, & \text{если } x \le -\frac{\Delta x}{2}, \\ B_0 + \Delta B, & \text{если } -\frac{\Delta x}{2} < x \le \frac{\Delta x}{2}, \\ B_0, & \text{если } x > \frac{\Delta x}{2}. \end{cases}$$
(2)

На рис. 1 *а* показан ход изменения яркости зрительной картины в зависимости от координаты *х*. Произведя в правой части формулы (1) интегрирование с учетом выражения (2), получим следующее равенство, определяющее светлоту полосы в функции координаты *х*:

$$S(x) = \begin{cases} kB_0 + k\Delta Bsh\frac{\Delta x}{2b}e^{\frac{x}{b}}, & \text{если} \quad x \leq -\frac{\Delta x}{2}; \\ kB_0 + k\Delta B(1 - e^{-\frac{\Delta x}{2b}}ch\frac{x}{b}), \text{если} \quad -\frac{\Delta x}{2} < x \leq \frac{\Delta x}{2}; \\ kB_0 + k\Delta Bsh\frac{\Delta x}{2b}e^{-\frac{x}{b}}, & \text{если} \quad x > \frac{\Delta x}{2}. \end{cases}$$

Диаграмма изменения светлоты полосы представлена на рис. 1. Из диаграммы видно, что уровень светлоты достигает максимального значения при x = 0, то есть на оси полосы. При удалении от оси полосы в ту или иную сторону, светлота постепенно снижается, стремясь к значению  $B_0$ .



Определим максимальное приращение светлоты зрительного ощущения полосы, для чего подставим во второе из уравнений (3) значение x=0:

$$\Delta S = k \Delta B (1 - e^{-\frac{\Delta x}{2b}}) . \tag{4}$$

Формула (4) показывает, что максимальное приращение светлоты  $\Delta S$  зрительного ощущения полосы зависит от ширины  $\Delta x$  полосы, возрастая при ее увеличении. На диаграмме (рис. 2) показан характер этой зависимости.



Из диаграммы видно, что при неограниченном росте ширины полосы максимальное приращение

светлоты зрительного ощущения полосы стремится к нулю. Уменьшая ширину полосы, всегда можно прийти к такому положению, когда максимальное приращение светлоты ощущения полосы сравняется с пороговым значением  $\Delta S_n$ . Ширину полосы, при которой максимальное приращение светлоты имеет пороговое значение, назовем пороговой шириной полосы и обозначим ее через  $\Delta x_n$ . Определим пороговую ширину полосы по формуле (4), подставляя в нее вместо  $\Delta S$  величину  $\Delta S_n = k \Delta B_n$ , а вместо  $\Delta x$  – величину  $\Delta x_n$ :

$$\Delta x_{\rm m} = 2b \ln \frac{1}{1 - \frac{\Delta B_{\rm m}}{\Delta B}}.$$
 (5)

Полученное соотношение показывает, что пороговая ширина полосы  $\Delta x_{n}$  зависит от величины яркости полосы  $\Delta x_{n}$ . Характер этой зависимости показан на диаграмме (рис. 3). Из диаграммы видно, что при повышении яркости полосы пороговая ширина полосы  $\Delta x_{n}$  снижается и при неограниченном росте  $\Delta B$  стремится к нулю. При уменьшении яркости полосы е пороговая ширина растет и при значении  $\Delta B = \Delta B_{n}$  обращается в бесконечность. Величина  $\Delta B_{n}$  имеет смысл яркостного порога различения.



Заметим, что зависимость (5) допускает опытную проверку.

Определим теперь, исходя из модели, как будет выглядеть кружок, имеющий диаметр D. Будем считать, что центр кружка совпадает с точкой фиксации. Яркость фона равна  $B_0$ , яркость кружка отличается от яркости фона на величину  $\Delta B$ . В этом случае яркость зрительной картины может быть выражена в виде следующих условий:

$$B(r) = \begin{cases} B_0 + \Delta B, \text{если } r \le \frac{D}{2}, \\ B_0, \quad \text{если } r > \frac{D}{2}, \end{cases}$$
(6)

где r — радиус полярной системы координат. Решая уравнение (1) при условии (6), получим следующее выражение для светлоты зрительного ощущения кружка:

$$S(r) = \begin{cases} kB_0 + k\Delta B \left[ 1 - \frac{D}{2b} K_1 \left( \frac{D}{2b} \right) J_0 \left( \frac{r}{b} \right) \right], \text{ если } r \le \frac{D}{2}, \\ kB_0 + k\Delta B \frac{D}{2b} J_1 \left( \frac{D}{2b} \right) K_0 \left( \frac{r}{b} \right), \quad \text{если } r > \frac{D}{2}, \end{cases}$$
(7)

где  $K_0, K_1, J_0, J_1$  – бесселевы функции.

На рис. 4 *а* и *б* показаны диаграммы изменения яркости кружка и светлоты его зрительного ощущения в зависимости от радиуса *r*, построенные по формулам (6) и (7). Из диаграмм видно, что уровень светлоты достигает максимального значения при r = 0, то есть в центре кружка. При удалении от центра кружка светлота постепенно снижается, стремясь к значению  $B_0$ .



Определим максимальное приращение светлоты кружка, для чего подставим в первое из уравнений (7) значение r = 0:

$$\Delta S = k \Delta B \left[ 1 - \frac{D}{2b} K_1 \left( \frac{D}{2b} \right) \right]. \tag{8}$$

Формула (8) показывает, что максимальное приращение светлоты  $\Delta S$  зависит от диаметра кружка D, возрастая при его увеличении. На диаграмме (рис. 5) показан характер этой зависимости.



Из диаграммы видно, что, уменьшая диаметр кружка, можно снизить максимальное приращение светлоты  $\Delta S$  к пороговому значению  $\Delta S_n$ . Диаметр кружка, при котором максимальное приращение светлоты кружка имеет пороговое значение, назовем пороговым диаметром кружка и обозначим его через  $D_n$ . Пороговый диаметр кружка можно определить из выражения

$$\frac{\Delta B_{\pi}}{\Delta B} = 1 - \frac{D_{\pi}}{2b} K_1 \left(\frac{D_{\pi}}{2b}\right), \tag{9}$$

вытекающего из формулы (8) при подстановке в нее вместо  $\Delta S$  величины  $k\Delta B_{\Pi}$  и вместо D – величины  $D_{\Pi}$ . Полученная зависимость допускает опытную проверку. Опытная проверка формул (5) и (9) описывается в разделе 3.

# 1. Реакция модели иррадиации на серию прямоугольных полос

Рассмотрим теперь реакцию модели на серию вертикальных черно-белых полос. Белые полосы имеют яркость  $B_1$ , черные —  $B_2$ . Яркость B(x) для этого случая запишется в виде:

$$B(x) = \begin{cases} B_1, \text{ если } nX < x \le (n+\lambda)X, \\ B_2, \text{ если } (n+\lambda)X < x \le (n+1)X. \end{cases}$$
(10)

На диаграмме (рис. 6 *a*) показан характер изменения яркости зрительной картины в зависимости от координаты *x* при ее задании условиями (10). Параметр  $\lambda$  определяет ширину белой полосы, равную  $\lambda X$ ; ширина черной полосы равна  $(1-\lambda)X$ . Величина  $\lambda$  назначается в пределах от 0 до 1.



Пользуясь формулой (1) для условий (10), можно получить следующее выражение для определения светлоты ощущения картины в виде серии полос

$$S(x) = \begin{cases} kB_1 - \frac{sh\frac{X}{2b}(1-\lambda)}{sh\frac{X}{2b}} \cdot ch\frac{2(x-nX) - \lambda X}{2b} k\Delta B, \\ e \in \pi M \quad nX < x \le (n+\lambda)X, \\ kB_2 + \frac{sh\frac{X}{2b}\lambda}{sh\frac{X}{2b}} \cdot ch\frac{2(x-nX) - (1-\lambda)X}{2b} k\Delta B, \\ e \in \pi M \quad (n+\lambda)X < x \le (n+1)X, \end{cases}$$
(11)

где

$$\Delta B = B_1 - B_2 \,. \tag{12}$$

На рис. 6 б представлена диаграмма изменения светлоты серии полос в зависимости от координаты x, построенная по формулам (11). Из диаграммы видно, что светлота колеблется между минимальным  $S_{\min}$  и максимальным  $S_{\max}$  значениями, достигаемыми соответственно на оси белой и черной полосы при значении координаты x равном  $(n+\lambda/2)X$ и  $(n+(1+\lambda)/2)X$ . По формулам (11) находим:

$$S_{\max} = kB_1 - \frac{sh\frac{X}{2b}(1-\lambda)}{sh\frac{X}{2b}}k\Delta B,$$

$$S_{\min} = kB_2 + \frac{sh\frac{X}{2b}\lambda}{sh\frac{X}{2b}}k\Delta B.$$
(13)

Величина колебания светлоты равна:

$$\Delta S = S_{\text{max}} - S_{\text{min}} = 2k\Delta B \frac{sh\frac{\lambda}{4b} \cdot sh\frac{1-\lambda}{4b}X}{ch\frac{X}{4b}}.$$
 (14)

Формула (14) показывает, что величина колебания светлоты  $\Delta S$  картины в виде серии полос зависит от значения параметра  $\lambda$ . Характер этой зависимости показан на диаграмме (рис. 7).



Как видно из диаграммы, колебание светлоты достигает максимального значения  $\Delta S_{max}$  при  $\lambda=1/2$ , то есть когда белая и черная полосы имеют одинаковую ширину:

$$\Delta S_{\max} = k \Delta B \cdot th \frac{X}{4b} \cdot th \frac{X}{8b} . \tag{15}$$

Согласно формуле (15) величина колебания светлоты  $\Delta S_{\text{max}}$  зависит от ширины периода *X*. На диаграмме рис. 8 показан характер этой зависимости. Из диаграммы видно, что при неограниченном росте ширины периода *X* колебание светлоты зрительной картины стремится к значению  $\Delta S = k \Delta B$ . При уменьшении ширины периода *X* до нуля величина  $\Delta S$  также стремится к нулю.



Рис. 8

Уменьшая ширину периода, то есть увеличивая густоту полос, можно снизить величину колебания светлоты  $\Delta S$  до порога различения  $\Delta S_{\Pi}$ . Ширину периода, при которой колебание светлоты имеет пороговое значение, назовем критической шириной периода и обозначим ее через *X*<sub>кр</sub>. Будем также пользоваться понятием критической густоты полос, равной *m*<sub>кр</sub>=1/*X*<sub>кр</sub>. Колебания яркости полос не будут обнаруживаться человеком, если их густота превысит критическую величину, при этом произойдет слияние полос. Найдем выражение для определения критической густоты полос *m*<sub>кр</sub> в зависимости от величины колебания яркости полос  $\Delta B$  для случая, когда  $\lambda = 1/2$ . С этой целью подставим в формулу (15) вместо  $\Delta S_{\text{max}}$  величину  $\Delta S_{\Pi} = k \Delta B$ , а вместо X – величину 1/ $m_{\text{кр}}$ . В результате получим:



На рис. 9 показано, как изменяется критическая густота полос  $m_{\rm kp}$  в зависимости от колебания яркости  $\Delta B$ . Значению  $m_{\rm kp}$ =0 соответствует величина колебания яркости  $\Delta B_{\rm n}$ . Формула (16) допускает экспериментальную проверку. При достаточно больших по сравнению с  $\Delta B_{\rm n}$  значениях  $\Delta B$ , зависимость (16), как это видно из диаграммы (рис. 9), приобретает практически параболический характер:

$$m_{\rm kp} = \frac{\sqrt{\frac{\Delta B}{\Delta B_{\rm m}}}}{4b\sqrt{2}} \,. \tag{17}$$





Рассмотрим теперь зависимость критической густоты полос  $m_{\rm kp}$  от параметра  $\lambda$ , то есть от соотношения ширины белой и черной полос. С этой целью определим из уравнения (14) величину  $\lambda$ , предварительно заменив в нем  $\Delta S$  на  $\Delta S_{\rm n} = k \Delta B_{\rm n}$  и X на  $1/m_{\rm kp}$ . В результате получим:

$$\lambda = \frac{1}{2} + 2bm_{\rm kp}Arch\left[\left(1 - \frac{\Delta B_{\rm m}}{\Delta B}\right)ch\frac{1}{4bm_{\rm kp}}\right].$$
 (18)

На рис. 10 в виде диаграммы показан характер зависимости  $m_{\rm kp}$  от  $\lambda$ , определяемой формулой (18). Формула (18) допускает экспериментальную проверку.



Рис. 10

При достаточно больших по сравнению  $\Delta B_{\rm n}$  значениях  $\Delta B$  зависимость (18) принимает более простой вид:

$$m_{\rm kp} \approx \frac{\sqrt{2\lambda(1-\lambda)}\frac{\Delta B}{\Delta B_{\rm fr}}}{4b}.$$
 (19)

## 2. Эксперименты по проверке модели иррадиации

В двух предыдущих разделах были получены аналитические зависимости для описания условий пороговой видимости одиночной полосы, кружка и серии полос. Здесь описываются эксперименты, подтверждающие справедливость этих зависимостей при условии, что яркость полосы или кружка отличается от яркости фона на небольшую величину (до 10 пороговых значений). Первый опыт состоял в определении условий пороговой видимости узкой серой полосы на белом фоне. Ширина полосы  $\Delta x$ , выраженная в угловых единицах, и разность яркости фона и полосы  $\Delta B$  в процессе опыта регулировались. Цель опыта состояла в определении зависимости между пороговой шириной полосы  $\Delta x_{n}$  и разностью яркости фона и полосы  $\Delta B$ :

$$\Delta x_{\Pi} = f(\Delta B). \tag{20}$$

Ниже описываются особенности методики проведения первого опыта. Эти особенности в равной степени относятся и к последующим опытам, изложенным в этом разделе. Эксперимент осуществлялся с помощью диска Максвелла (вертушки), на котором устанавливались два белых бумажных кружка (из ватмана) диаметром 50 мм. Кружки имеют прорези и вставлены друг в друга, как показано на рис. 11. На кружок 1 черной тушью наносится полоса в виде дуги окружности со средним радиусом 15 мм, толщина полосы  $\Delta x$  в опытах изменялась в пределах от 0,06 до 5 мм. Кружок 2 оставался белым. Поворотом кружка 1 относительно кружка 2 можно точно дозировать размер дуги видимого участка полосы. Измерение дуги осуществляется с помощью лимба 3, имеющего шкалу на 60 делений. Одно деление составляет 1:1280 часть окружности. Размер дуги устанавливается с точностью до одного деления лимба. В опытах размер дуги измерялся от 6 до 60 делений.



### Рис. 11

При вращении вертушки с большой скоростью (порядка 50 об/сек) мы увидим, благодаря инерции зрения, вместо движущегося отрезка черной дуги серую линию в виде непрерывной окружности той же толщины  $\Delta x$ . Согласно обобщенному закону Талбота такая искусственным путем созданная зрительная картина тождественна по своему действию на глаз неподвижной серой окружности, вычерченной на белом фоне, яркость *В* которой равна:

$$B = \frac{\varphi B_{\rm q} + (2\pi - \varphi) B_6}{2\pi} , \qquad (21)$$

где  $B_{\rm q}$  и  $B_6$  – яркость соответственно черной и белой поверхности;  $\varphi$  – угловой размер дуги, установленный на вертушке. Использование формулы (21) позволяет точно дозировать яркость полосы во время проведения опытов. Это дозирование осуществляется выбором углового размера дуги  $\varphi$ . Разность яркости белого фона и яркости полосы окружности равна:

$$\Delta B = B_{\rm f} - B \,. \tag{22}$$

В связи с тем, что в опытах яркость полосы лишь незначительно отличалась от яркости белого фона,

существенной помехой для точного дозирования яркости полосы явилось просвечивание прикрытого участка черной дуги сквозь белый кружок. Для борьбы с просвечиванием дуги пришлось увеличить толщину белого кружка, делая его двухслойным. Опыт не может считаться удовлетворительным, если при полностью прикрытой дуге ( $\phi=0$ ) глаз все же ее обнаруживает вследствие просвечивания сквозь белый кружок. Во время проведения опытов диск освещался лампой накапливания с вольфрамовой нитью напряжением 220 В мощностью 150 Вт с расстояния 3 м под углом 45°. Освещенность составила 130 лк. Для коэффициентов отражения белого и черного оттенков, использованных в опытах, получены значения соответственно 0,83 и 0,02. По этим данным с помощью формулы (21) определялись искомые коэффициенты отражения серой полосы. В опытах наибольшее отношение яркости белого фона  $B_6$  к яркости полосы B составляло менее 1,05, то есть яркость фона превышала яркость полосы на величину не более 5 %.

Яркость полос, использованных в опытах, сравнивалась с яркостью эталонного сплошного черного поля под микроскопом при стократном увеличении. К испытанию допускались лишь те полосы, для которых глаз не замечал отклонений яркости по сравнению с эталонным черным полем. Полосы, имеющие толщину 1мм и более, сличались по яркости с эталонным полем непосредственно, без увеличения. Толщина полос также определялась с помощью микроскопа с точностью 0,005 мм, причем главным ограничением для точности замера являлось наличие неровностей краев у полосы. Поскольку толщину полосы при вычерчивании точно дозировать не представилось возможным, полоса требуемой толщины выбиралась из большого числа вычерченных полос разной толщины. Для полос с толщиной до 0,5 мм отклонения фактического размера толщины полосы от указанного в приведенных ниже таблицах не превышают 0,005 мм, для полос с толщиной свыше 0,5 мм – 0,01 мм.

Важным моментом при постановке опытов явились меры по тщательному центрированию кружка с нанесенной на нем дугой, так как малейший эксцентриситет или перекос дуги приводит к увеличению ее видимой ширины и искажению яркости. Другим важным фактором, от которого также зависел успех опыта, является правильный выбор пределов расстояния, с которого рассматривается полоса. Эти пределы должны выбираться с таким расчетом, чтобы не могли сказаться оптические несовершенства глаза (близорукость или дальнозоркость). В описываемых опытах расстояние наблюдения в первом опыте составляло постоянную величину, равную 500 мм, а в последующих опытах изменялось в пределах 210÷540 мм. Опыты осуществлялись на одном наблюдателе, замеры многократно повторялись в течение месяца в различное время суток. Определялись пороги как на появление, так и на исчезновение полосы. В нижеприведенных таблицах указаны средние значения из 8-12 замеров. Разброс результатов в отдельных замерах, как правило, не выходил за пределы 10%. Результаты опытов представлены в табл. 1.

Поро- говая ширина полосы <i>h</i> , мм	0,06	0,07	0,09	0,12	0,16	0,25	0,5	0,16	0,9	1,8	5,0
Число делений по шкале <i>n</i>	57	49	39	30	23	16	10	23	7	6	6

Таблица 1

В первой строке таблицы указана ширина полосы, предъявляемой для рассматривания, во второй строке указано число делений по шкале, соответствующее размеру дуги, при котором имеет место пороговая видимость полосы.

Согласно формулам (21) и (22) разность яркости белого фона и полосы определится зависимостью:

$$\Delta B = \frac{n}{1280} (B_0 - B_{\rm q}) \,. \tag{23}$$

Введем пороговую разность яркостей  $\Delta B_{\rm n}$ , соответствующую 6 делениям по шкале  $\Delta B = \frac{n}{1280}(B_{\rm 5} - B_{\rm q})$ , и отношение  $\frac{\Delta B}{\Delta B_{\rm n}} = \frac{n}{6}$ . Пороговая ширина полосы  $\Delta x_{\rm n}$  в угловых единицах (радианах) определится зависимостью  $\Delta x_{\rm n} = h/H$ , где h – пороговая ширина полосы в линейных единицах, H=500 мм, расстояние, с которого велось наблюдение полосы.

На рис. 12 в координатах  $\Delta B / \Delta B_{\Pi}$  и  $1 / \Delta x_{\Pi}$  в виде точек представлены результаты опытов по данным табл. 1. На этой же диаграмме нанесена кривая, построенная по формуле (5):



При построении теоретической кривой по формуле (5) постоянная иррадиации зрения принята равной B=1,85'. Как видим, теоретическая кривая хорошо соответствует экспериментальным точкам. Отклонения экспериментальных данных от теоретических находятся в пределах точности постановки опытов. Необходимо заметить, что учет сравнительно небольшой кривизны линии, имевшей место в опыте, при теоретическом расчете не вносит заметной разницы в результаты вычислений по сравнению с формулой (5), при выводе которой полоса предполагалась прямой.

Второй опыт заключался в определении условий слияния серии из 12 серых концентрических полос. Яркость полос, так же как и в первом опыте, дозировалась с помощью вертушки изменением углового размера видимого участка серии полос. Ширина белого промежутка между соседними полосами равнялась ширине одной серой полосы. Все полосы одинаковы по ширине. Результаты опытов представлены в табл. 2.

Таблица 2

Пороговая ширина периода (белой и серой полос) <i>h</i> , мм	0,55	0,55	0,55	0,55	0,55	1,2	1,2	1,2	2,0
Число делений по шкале <i>п</i>	60	51	42	33	24	16	10	7	6
Расстояние на- блюдения <i>H</i> , мм	540	500	450	390	320	540	350	340	500

На рис. 13 по данным табл. 2 точками нанесена экспериментальная зависимость между критической густотой полос  $m_{\rm kp} = H/h$  и величиной  $\Delta B/\Delta B_{\rm n}$ , равной, как и в предыдущем опыте,  $\Delta B/\Delta B_{\rm n} = n/6$ . На точки наложена теоретическая кривая, построенная по формуле (16):



Постоянная иррадиации принята равной B=1,85', то есть такой же, как и в случае с одиночной полосой. Сравнение теоретических и опытных данных указывает на хорошее согласование теории с опытом. Следует заметить, что при выводе формулы (16) предполагалось, что полосы прямые, а их число бесконечно велико. Фактически же в опытах полосы несколько искривлены, а их число конечно. Однако, как показывают расчеты, теоретический учет этих факторов не вносит сколько-нибудь заметных поправок в ход теоретической кривой.

Третий опыт отличался от второго тем, что при сохранении постоянной ширины периода в размере 0,55 мм ширина серой полосы изменялась от 0,03 до 0,52 мм. Число делений по шкале во всех опытах было постоянным и равным 60. В табл. 3 указаны результаты опытов.





Таблица	3
гиолици	~

Пороговая									
ширина серой	0,03	0,06	0,10	0,16	0,27	0,39	0,45	0,49	0,52
полосы <i>h</i> , мм									
Расстояние									
наблюдения	210	310	420	500	540	490	410	330	200
Н, мм									

На диаграмме (рис. 14) результаты опыта изображены графически в координатах  $m_{\rm kp}=H/0,55$  и  $\lambda=h/0,55$ , где *H* и *h* необходимо подставлять в мм. Теоретическая диаграмма строилась по формуле (18):



При построении кривой принято прежнее значение постоянной иррадиации зрения b=1,85'.

Кроме того, в согласии с предыдущими опытами принято  $\Delta B/\Delta B_{\Pi}=10$ , что соответствует 60 делениям по шкале вертушки. Как видим, и в этом случае наблюдается удовлетворительное согласование теории с опытом. Итак, в трех разнородных опытах получено хорошее согласование с теоретически выведенными модельными реакциями. Это обстоятельство служит веским доводом в пользу справедливости предложенной нами математической модели иррадиации зрения.

В литературе описаны опыты А.А. Смирнова по определению условий пороговой видимости светлого кружка на более темном фоне [2]. На рис. 15 в виде серии точек показаны результаты одного из этих опытов.



На экспериментальные точки наложена теоретическая кривая, построенная по формулам (9), при значении постоянной иррадиации зрения b = 1,9', то есть почти такой же, как и в наших опытах (b = 1,85'). Как видим, теоретическая кривая хорошо соответствует опытным точкам.

## 3. Исследование совместного действия моделей инерции и иррадиации зрения

До сих пор рассматривались реакции модели инерции и иррадиации в тех случаях, когда зрительная картина являлась либо только функцией времени, либо только функцией координат поля зрения. В настоящем параграфе будут изучены некоторые реакции модели инерции и иррадиации зрения при подаче на ее вход таких зрительных картин, которые зависят сразу и от времени и от одной из координат поля зрения (координаты x), то есть B=B(x, t). В этом случае реакции модели будут описываться следующим интегральным выражением, являющимся частным случаем формулы (22) из работы [1]:

$$S(x,t) = \frac{k}{2b\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{t} \frac{e^{\frac{-t-\tau}{a}}}{\sqrt{\frac{t-\tau}{a}}} dt \int_{-\infty}^{\infty} B(\xi,\tau) e^{\frac{-(\xi-x)^2}{4b^2\frac{t-\tau}{a}}} d\xi.$$
(24)

Рассмотрим, как, согласно модели, будет выглядеть движущаяся в поле зрения полоса. Пусть в поле зрения на фоне с яркостью  $B_0$  с равномерной скоростью *v* движется вертикальная полоса. Яркость полосы отличается от яркости фона на величину  $\Delta B$ . Полоса имеет ширину  $\Delta x$ . В момент времени *t*=0 ось полосы проходит через точку фиксации (*x*=0). Функция яркости в этом случае запишется в виде:

$$B(x,t) = \begin{cases} B_0, & \text{если } x \le vt - \Delta x/2, \\ B_0 + \Delta B, & \text{если } vt - \Delta x/2 < x \le vt + \Delta x/2, (25) \\ B_0, & \text{если } x > vt + \Delta x/2. \end{cases}$$

На рис. 16 *а* показано положение полосы в поле зрения в момент времени *t*. Рис. 16  $\delta$  изображает изменение яркости *B* в функции координаты *x* в тот же момент времени.





Форму задания зрительной картины можно упростить, если перейти к системе координат, движущейся вместе с полосой:

$$x^* = x - vt. \tag{26}$$

В новой системе координат яркость *В*<sup>\*</sup> зрительной картины запишете в виде:

$$B^* = \begin{cases} B_0, & \text{если } x^* \leq -\frac{\Delta x}{2}, \\ B_0 + \Delta B, & \text{если } -\frac{\Delta x}{2} < x^* \leq \frac{\Delta x}{2}, \\ B_0, & \text{если } x^* > \frac{\Delta x}{2}. \end{cases}$$
(27)

Решая уравнение (24) при условии (27), получим следующее выражение для определения светлоты ощущения полосы в движущейся системе координат:

$$S^{*}(x^{*}) = \begin{cases} kB_{0} - k\Delta B \frac{2r_{1}}{r_{2} - r_{1}} sh \frac{r_{2}\Delta x}{2} e^{r_{2}x^{*}}, \text{ если } x^{*} \leq -\frac{\Delta x}{2}, \\ kB_{0} + k\Delta B - k\Delta B \frac{r_{2}}{r_{2} - r_{1}} e^{\frac{r_{\Delta} x}{2}} e^{r_{1}x^{*}} + \\ + k\Delta B \frac{r_{1}}{r_{2} - r_{1}} e^{-\frac{r_{2}\Delta x}{2}} e^{r_{2}x^{*}}, \text{ если } -\frac{\Delta x}{2} < x^{*} \leq \frac{\Delta x}{2}, \\ kB_{0} - k\Delta B \frac{2r_{2}}{r_{2} - r_{1}} sh \frac{r_{1}\Delta x}{2} e^{r_{1}x^{*}}, \text{ если } x^{*} > \frac{\Delta x}{2}, \end{cases}$$
(28)

где

$$r_{1,2} = \frac{-av \mp \sqrt{a^2 v^2 + 4b^2}}{2b^2}.$$
 (29)

Определение светлоты ощущения в неподвижной системе координат может быть выполнено по формуле:

$$S(x,t) = S^*(x - vt)$$
. (30)

Диаграмма изменения светлоты ощущения полосы в зависимости от координаты x, построенная по формулам (28)—(30) для некоторого момента времени, представлена на рис. 16 e. Из диаграммы видно, что полоса видится размытой, ее светлота не остается постоянной и имеет максимум в некоторой точке, сдвинутой от оси в сторону, противоположную направлению движения полосы. Координату  $x_0^*$  точки с максимальной яркостью в подвижной системе координат найдем, дифференцируя по  $x^*$  второе из равенств (28) и приравнивая производную  $dS^*/dx^*$  нулю. В результате получим:

$$x_0^* = -\frac{r_1 - r_2}{r_2 - r_1} \cdot \frac{\Delta x}{2}.$$
 (31)

Определим максимальное приращение светлоты  $\Delta S$  ощущения движущейся полосы. Для этого подставим во второе из равенств (28) вместо текущей координаты  $x^*$  ее значение  $x_0^*$ , при котором светлота достигнет максимума. В результате получим:

$$\Delta S = k \Delta B (1 - e^{-\frac{\Delta x}{\sqrt{a^2 v^2 + 4b^2}}}).$$
(32)

Формула (32) показывает, что максимальное приращение светлоты  $\Delta S$  полосы зависит от скорости движения полосы *v*. Диаграмма на рис. 17 показывает характер этой зависимости. Из диаграммы видно, что при увеличении скорости движения полосы максимальное приращения светлоты  $\Delta S$  уменьшается, стремясь к нулю. При некоторой критической скорости  $v_{\rm kp}$  движения полосы светлота достигает порогового значения  $\Delta S_{\rm n}$  и полоса вовсе не будет обнаруживаться наблюдателем.



Определим критическую скорость по формуле (32), подставляя в нее вместо  $\Delta S$  величину  $\Delta S = k \Delta B_{\Pi}$ , а вместо v – величину  $v_{\text{кр}}$ :

$$v_{\rm kp} = \frac{1}{a} \sqrt{\frac{\Delta x^2}{\ln^2 \left(1 - \frac{\Delta B_{\rm m}}{\Delta B}\right)} - 4b^2}.$$
 (33)

Как видно из соотношения (33), критическая скорость увеличивается при увеличении ширины полосы  $\Delta x$  и уменьшается, стремясь к нулю, при уменьшении  $\Delta x$  до величины  $\Delta x_n = 2B \ln(1 - \Delta B_n / \Delta B)$ . Диаграмма зависимости  $v_{\rm kp}$  от x показана на рис. 18 *а*. Зависимость  $v_{\rm kp}$  от величины  $\Delta B$  носит аналогичный характер. При увеличении  $\Delta B$  величина  $v_{\rm kp}$  растет, стремясь к бесконечности, а при уменьше-

нии  $\Delta B$  – к величине  $\Delta B_{\Pi}^* = \frac{\Delta B_{\Pi}}{1 - e^{-\frac{\Delta x}{2b}}}$ ,  $v_{\text{кр}}$  убывает до

нуля (рис. 18 б). Формула (33) допускает экспериментальную проверку.



Рассмотрим теперь реакцию модели на зрительную картину в виде серии движущихся полос. Пусть в поле зрения на фоне с яркостью  $B_1$  движется бесконечная серия полос. Яркость каждой полосы  $B_2$  отличается от яркости фона на величину  $\Delta B$ . Ширина каждой полосы равна  $\lambda X$ , расстояние (просвет) между соседними полосами  $(1-\lambda)X$ . Параметр  $\lambda$  может колебаться в пределах от 0 до 1. Функция яркости  $B^*(x, t)$  в этом случае запишется в виде (в движущейся системе координат):

$$B^{*}(x^{*}) = \begin{cases} B_{1}, & \text{если } X(n - \frac{\lambda}{2}) < x^{*} \le X(n + \frac{\lambda}{2}), \\ B_{2}, & \text{если } X(n + \frac{\lambda}{2}) < x^{*} \le X(n + 1 - \frac{\lambda}{2}). \end{cases}$$
(34)

На рис. 19 *а* представлена диаграмма изменения яркости  $B^*(x^*)$  зрительной картины, определяемой условиями (34).



Воспользовавшись линейностью уравнения (24), мы можем получить его решение в данном случае как бесконечную сумму слагаемых вида (28). После преобразований эту сумму можно представить в следующем виде:

$$S^{*}(x^{*}) = \begin{cases} kB_{1} - k\Delta B \frac{r_{2}}{r_{2} - r_{1}} e^{r_{1}(x^{*} - nX)} \cdot \frac{sh\frac{r_{1}(1 - \lambda)X}{2}}{sh\frac{r_{1}X}{2}} + \\ + k\Delta B \frac{r_{1}}{r_{2} - r_{1}} e^{r_{2}(x^{*} - nX)} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}(1 - \lambda)X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}}, \\ e C \pi \mu X(n - \frac{\lambda}{2}) < x^{*} \le X(n + \frac{\lambda}{2}), \\ kB_{2} - k\Delta B \frac{r_{2}}{r_{2} - r_{1}} e^{n\left[x^{*} - (n + \frac{\lambda}{2})X\right]} \cdot \frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{1}X}{2}} - \\ - k\Delta B \frac{r_{1}}{r_{2} - r_{1}} e^{r_{2}\left[x^{*} - (n + \frac{\lambda}{2})X\right]} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}}, \\ e C \pi \mu X(n + \frac{\lambda}{2}) < x^{*} \le X(n + 1 - \frac{\lambda}{2}). \end{cases}$$
(35)

Характер изменения светлоты  $S^*(x^*)$  серии движущихся полос показан на диаграмме (рис. 19 б). Дифференцируя соотношение (35) и приравнивая производные к нулю, найдем максимальное  $S_{max}$  и минимальное  $S_{min}$  значения светлоты:

$$S_{\max} = kB_{1} - k\Delta B \left( \frac{sh \frac{r_{1}(1-\lambda)X}{2}}{sh \frac{r_{1}X}{2}} \right)^{\frac{r_{2}}{r_{2}-r_{1}}} \times \left( \frac{sh \frac{r_{2}(1-\lambda)X}{2}}{sh \frac{r_{2}X}{2}} \right)^{-\frac{r_{1}}{r_{2}-r_{1}}},$$
(36)

$$S_{\min} = kB_2 + k\Delta B \left(\frac{sh\frac{r_1\lambda X}{2}}{sh\frac{r_1X}{2}}\right)^{\frac{r_2}{r_2 - r_1}} \cdot \left(\frac{sh\frac{r_2\lambda X}{2}}{sh\frac{r_2X}{2}}\right)^{-\frac{r_1}{r_2 - r_1}}.(37)$$

Полагая  $S_{\text{max}} - S_{\text{min}} = \Delta B_{\Pi}$ , найдем соотношение между критической скоростью  $v_{\text{кр}}$  движения полос, пороговой шириной  $\Delta x_{\Pi}$  и параметром  $\lambda$ :

$$\frac{\Delta B_{\pi}}{\Delta B} = 1 - \left(\frac{sh\frac{r_{1}(1-\lambda)X}{2}}{sh\frac{r_{1}X}{2}}\right)^{\frac{r_{2}}{2-\eta}} \cdot \left(\frac{sh\frac{r_{2}(1-\lambda)X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}}\right)^{-\frac{r_{1}}{2-\eta}} - \frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{2}}{-\left(\frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{1}X}{2}}\right)^{\frac{r_{2}}{2-\eta}}} \cdot \left(\frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}}\right)^{-\frac{r_{1}}{r_{2}-\eta}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}} = \frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}} = \frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}X}{2}} = \frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}} = \frac{sh\frac{r_{1}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X}{2}}} \cdot \frac{sh\frac{r_{2}\lambda X}{sh\frac{r_{2}\lambda X$$

Характер зависимости величины  $\Delta B$  от  $v_{\rm kp}$ ,  $\lambda$  и *x* соответственно представлен на рис. 20*a*, *б*, *в*. Эти зависимости допускают опытную проверку.



#### Выводы

Исследованы реакции модели иррадиации зрения на одиночную полосу и кружок. Получены формулы, определяющие условия порогового видения полосы и кружка, допускающие прямую экспериментальную проверку. Выполнены психофизические эксперименты по проверке найденных зависимостей. Получено удовлетворительное согласие теории с опытом. Исследованы реакции модели на серию прямоугольных полос различной скважности, получены зависимости для определения критической густоты слияния серии полос, осуществлена их экспериментальная проверка, получено согласие теории с опытом. Найдено численное значение постоянной иррадиации для человеческого зрения, равное b = 1,85'. Исследованы реакции модели инерции и иррадиации зрения на одиночную движущуюся полосу и на серию движущихся полос, получены зависимости, допускающие их прямую опытную проверку.

Список литературы: 1. Бондаренко М.Ф., Шабанов-Кушнаренко С.Ю., Шабанов-Кушнаренко Ю.П. Модель сглаживания в зрении // Бионика интеллекта: науч.-техн. журнал. — 2007. — № 1. — С. 33-47. 2. Смирнов А.А. Зависимость различительной чувствительности глаза от величины объектов // В сб. «Зрительные ощущения и восприятия». — М.-Л.: Соцэкгиз, 1935. Т. 2.

Поступила в редколлегию 22.01.2008