

01; 06; 08

© 1990 г.

## ЧАСТИЧНАЯ РЕФЛЕКТ-СИММЕТРИЯ ДВУМЕРНО-ПЕРИОДИЧЕСКИХ СТРУКТУР

*Д. К. Грамотнев, Л. А. Чернозатонский*

Получены условия, которым должна удовлетворять двумерно-периодическая структура для того, чтобы при прохождении через нее поверхностная волна рассеивалась в направлениях, зеркально симметричных относительно своей волновой нормали, на одних частотах с одинаковыми интенсивностями, а на других — с различными (частичная рефлект-симметрия). Предложен метод, устанавливающий соответствие между различными частичными рефлект-симметриями основной и вспомогательной структур. Определены возможные оси частичной рефлект-симметрии и рассмотрены примеры конкретных структур.

Использование двумерно-периодических структур (ДПС) [1-6] вместо традиционных одномерно-периодических может открыть широкие возможности как при совершенствовании различных радио-, акусто- и оптоэлектронных устройств, так и для моделирования и изучения волновых эффектов в кристаллических телах. Так, рассмотренная ранее в работах [3, 4] рефлект-симметрия прямоугольных ДПС может быть использована при создании ответвителей, многочастотных фильтров и резонаторов на поверхностных волнах (ПВ), а также в структурном анализе для определения взаимного расположения атомов и симметрии элементарной ячейки кристалла.

В данной работе мы продолжим изучение рефлект-симметричных свойств в общем случае косоугольных ДПС, представляющих собой слабое возмущение поверхности изотропного твердого тела. Рассмотрим отражение волн, распространяющихся вдоль некоторой оси или по зеркально-симметричным относительно нее направлениям. Найдем условия, которым должна удовлетворять ДПС для того, чтобы рассеянные в зеркально-симметричные направления волны были одинаковыми по интенсивности лишь для некоторых из возможных отражений.

Под поверхностными подразумеваем любой тип волн, локализованных вблизи поверхности твердого тела или границы раздела двух сред: поверхностных акустических, электромагнитных, волн в планарных волноводах и т. д.

Рассмотрим вначале прямоугольные структуры. Выберем оси координат  $x$  и  $y$  параллельными векторам  $Q_{1,2}$  обратной решетки ДПС, представляющей собой полосу толщиной  $L \gg d_{1,2}, 1/q$ ;  $Q_{1,2} = 2\pi/d_{1,2}$ ;  $d_{1,2}$  — периоды структуры по осям  $x$  и  $y$  соответственно (рис. 1, а),  $q(\omega)$  — волновой вектор падающей волны частоты  $\omega$ . Направления возможных отражений ПВ от ДПС получаются из условия Брэгга

$$q'(\omega) - q(\omega) = Q_{lm}, \quad (1)$$

где  $q'(\omega)$  — волновой вектор рассеянной волны,  $Q_{lm} = lQ_1 + mQ_2$ ;  $l, m = 0, \pm 1, \dots$  (рис. 1, б).

При условии рассматриваемого слабого возмущения свойств поверхности интенсивности этих отражений определяются длинами взаимодействия падающих и рассеянных волн, а также модулями коэффициентов Фурье  $|\Delta_{lm}|$  функции  $\Delta(x, y)$ , описывающей периодическое изменение свойств поверхности при

наличии ДПС, например рельеф на поверхности, изменение скорости распространения волны и т. д.

$$\Delta(x, y) = \sum_{l, m} \Delta_{lm} \exp \{iQ_{lm}\rho\}. \quad (2)$$

Здесь  $\rho = ix + jy$ ; затухание ПВ не учитываем.

Пусть две волны ( $\omega_1 = \omega_2$ ,  $|\mathbf{q}_1| = |\mathbf{q}_2| = q$ ) одинаковой интенсивности падают на структуру под углами  $\pm\beta$  (может быть  $\beta = 0$ ) к некоторой оси  $M$ , перпендикулярной или параллельной границам ДПС (рис. 1). Тогда отношение интенсивностей волн, рассеянных в зеркально-симметричные относительно рассматриваемой оси направления, определяются только величинами  $|\Delta_{lm}|$ . Будем говорить, что структура обладает частичной рефлект-симметрией (ЧРС) относительно оси  $M$  для некоторых выбранных индексов  $l$  и  $m$ , если каждая из точек обратной решетки, определяемых этими индексами, имеет симметричную относительно  $M$  точку этой решетки, а отражения, соответствующие таким симметричным точкам, одинаковы по интенсивности. В этом случае направленные

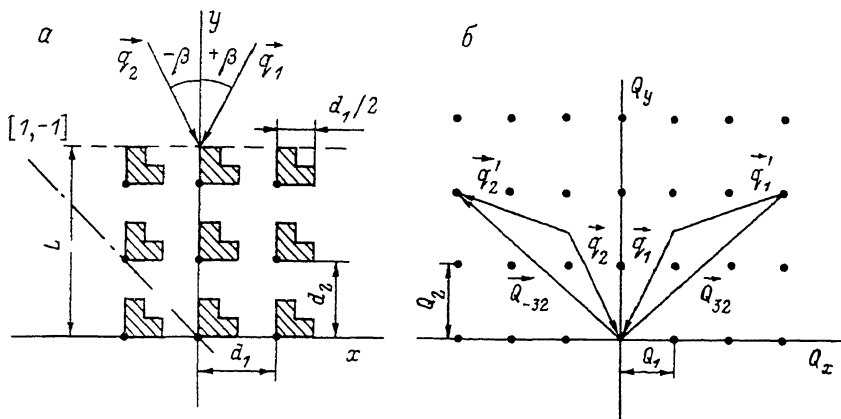


Рис. 1. ДПС в виде полосы шириной  $L$  (а) и схема симметричных относительно оси  $y$  отражений волны в пространстве обратной решетки ДПС (б).

вдоль рассматриваемой оси волны, проходя через ДПС, рассеиваются по направлениям, симметричным относительно  $M$ , на одних частотах с одинаковыми интенсивностями, а на других — с различными.

Например, структура обладает частичной рефлект-симметрией относительно оси  $y$  для некоторых выбранных  $l$  и  $m$ , если равенство

$$|\Delta_{lm}| = |\Delta_{-lm}| \quad (3)$$

выполняется лишь для этих значений индексов.

Существует простой метод, устанавливающий соответствие между различными частичными рефлект-симметриями исходной и вспомогательной ДПС. Помимо самостоятельного интереса, такая связь значительно облегчает задачу о нахождении условий существования ЧРС, так как позволяет свести многочисленные типы таких симметрий к нескольким основополагающим с более высокой степенью симметрии, для которых и следует найти условия существования. Сведение многих типов ЧРС к одному открывает путь классификации таких симметрий.

Рассмотрим указанный метод на примере сведения ЧРС структуры относительно оси  $y$  для значений индексов

$$l = k_1 n, \quad m = k_2 p \quad (n, p = 0, \pm 1, \dots, k_1, k_2 \text{ — целые положительные числа}) \quad (4)$$

к волновой рефлект-симметрии, т. е. частичной рефлект-симметрии вспомогательной ДПС для значений индексов (4) с  $k_1 = k_2 = 1$ . Тем самым по известным условиям рефлект-симметрии [3, 4] найдем условия существования таких ЧРС.

Соответствующие индексам (4) коэффициенты Фурье функции (2) имеют вид

$$\Delta_{k_1 n, k_2 p} = \frac{1}{S} \iint_{\Omega(x, y)} \Delta(x, y) \exp\{-iQ'_1 n x - iQ'_2 p y\} dx dy, \quad (5)$$

где  $\Omega(x, y)$  — прямоугольная элементарная ячейка структуры,  $S$  — ее площадь, а  $Q'_{1, 2} = k_{1, 2} Q_{1, 2}$ .

Разделим ячейку  $\Omega(x, y)$  на  $N = k_1 k_2$  равных прямоугольников  $\Omega_i(x, y)$ :  $k_1 - 1$  — прямыми, параллельными оси  $y$ , и  $k_2 - 1$  — прямыми, параллельными оси  $x$ . Наложим на каждый из этих прямоугольников все остальные  $N - 1$ , причем значения функции  $\Delta(x, y)$  в каждом из налагаемых прямоугольников складываются. В результате этого получаем вспомогательную ДПС с периодами  $d'_1 = d_1/k_1$  и  $d'_2 = d_2/k_2$ , определяемую функцией

$$\tilde{\Delta}(x, y) = \sum_{\xi=0}^{k_1-1} \sum_{\gamma=0}^{k_2-1} \Delta(x + \xi d_1/k_1, y + \gamma d_2/k_2). \quad (6)$$

Выражение для коэффициентов Фурье (5) функции  $\Delta(x, y)$  при этом можно записать в виде

$$\Delta_{k_1 n, k_2 p} = \frac{1}{NS_1} \iint_{\Omega_1(x, y)} \tilde{\Delta}(x, y) \exp\{-iQ'_1 n x - iQ'_2 p y\} dx dy \quad (7)$$

( $S_1$  — площадь элементарной ячейки  $\Omega_1(x, y)$ ), т. е. с точностью до постоянного множителя  $N^{-1}$  они совпадают с коэффициентами Фурье функции (6) для любых значений индексов  $n$  и  $p$ . Таким образом,

если вспомогательная структура с функцией  $\tilde{\Delta}(x, y) = \tilde{\Delta}(x + d'_1, y + d'_2)$  рефлект-симметрична относительно оси  $y$ , то исходная ДПС с функ-

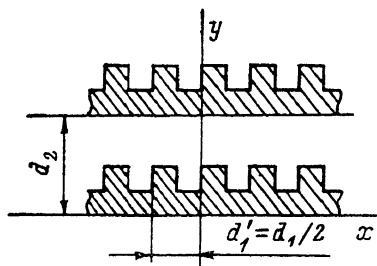


Рис. 2. Вспомогательная рефлект-симметричная ДПС  $\tilde{\Delta}(x, y) = \Delta(x, y) + \Delta(x + d_1/2, y)$ , получаемая из частично рефлект-симметричной структуры, представленной на рис. 1, а.

цией (2) обладает ЧРС относительно этой же оси для кратных индексов (4).

Например, структура со ступенчатым изменением функции  $\Delta(x, y)$  (рис. 1, а) обладает ЧРС относительно оси  $y$  для  $l = 2n$  и любых  $m$ . Вспомогательная рефлект-симметричная ДПС в этом случае определяется функцией (6) с  $k_1 = 2$ ,  $k_2 = 1$  и показана на рис. 2. Структура на рис. 3, а с периодами  $d_{1, 2}$  обладает ЧРС относительно оси  $y$  для  $l = 3n$  и любого  $m$ .

Условие ЧРС для кратных индексов является необходимым, но не достаточным в том смысле, что при его выполнении ДПС может быть частично рефлект-симметричной и для индексов меньшей кратности. Таким образом, определяя рефлект-симметричные свойства структуры, следует вначале исследовать данную ДПС на наличие полной рефлект-симметрии, затем на наличие ЧРС для индексов, кратных двум, трем и т. д.

Рассмотренным способом установления соответствия между различными ЧРС можно пользоваться непосредственно во всех случаях, когда индексы  $l$  или  $(\pi) m$ , для которых исходная ДПС частично рефлект-симметрична, имеют целый общий множитель, отличный от единицы. Так, структура обладает ЧРС относительно оси  $y$  для значений  $l = at$  ( $a$  — целое положительное число,  $t$  — любое), если вспомогательная ДПС с функцией, определяемой выражением (6) с подстановкой  $k_1 = a$  и  $k_2 = 1$ , частично рефлект-симметрична для значений индексов  $l = t$ . Точно так же структура обладает ЧРС для любого  $l$  и значений  $m = a(2n + 1)$ ,  $n = 0, \pm 1, \dots$ , если вспомогательная ДПС, определяемая функцией (6) с  $k_1 = 1$ ,  $k_2 = a$ , частично рефлект-симметрична для любых значений  $l$  и нечетного  $m$ . Аналогично можно рассмотреть и другие случаи частично рефлект-симметричных ДПС.

Можно принять классификацию частичных рефлект-симметрий, положив в основу каждого класса ДПС наибольшую симметрию, к которой указанным методом можно свести все остальные, относящиеся к рассматриваемому классу. Например, все ЧРС для кратных индексов (4) относятся к классу полной рефлект-симметрии, так как ДПС, обладающие такими ЧРС, имеют вспомогательные рефлект-симметричные структуры (6). Частичные же рефлект-симметрии для значений  $l=at$  и любого  $t$  относятся к классу частичной рефлект-симметрии для  $l=t$  и т. д.

Вывод полученных выше условий частичной рефлект-симметрии основан на том, что существование ЧРС эквивалентно наличию равенства соответствующих величин  $|\Delta_{lm}|$  (см. (3)). Однако такое утверждение справедливо, вообще говоря, только при наличии не более двух рассеянных волн некоторой частоты  $\omega$ . Если количество таких рассеянных волн больше двух, то, несмотря на равенство соответствующих амплитуд  $|\Delta_{lm}|$  гармоник ряда Фурье (2), взаимодействие между отраженными волнами может приводить к нарушению равенства

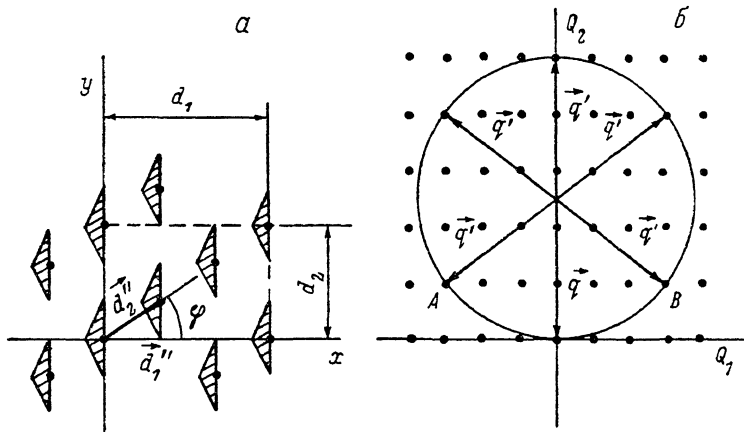


Рис. 3. Частично рефлект-симметричная относительно оси  $y$  для  $l=3n$  ( $n=0, \pm 1, \dots$ ) косоугольная ДПС, которую можно представить как прямоугольную с периодами  $d_{1,2}$  (а), и схема шестиволнового рассеяния в пространстве обратной решетки (б).

интенсивностей волн в зеркально-симметричных направлениях, т. е. к нарушению ЧРС. Например, нарушение равенства интенсивностей волн, отраженных по направлениям  $A$  и  $B$ , имеет место при шестиволновом рассеянии (рис. 3, б), если  $|\Delta_{31}| = |\Delta_{-31}|$ , а  $|\Delta_{34}| \neq |\Delta_{-34}|$ . В то же время описанное нарушение отсутствует при любом числе взаимодействующих ПВ, если все узлы обратной решетки, лежащие на окружности Эвальда, соответствуют индексам  $l$  и  $m$ , для которых выполняется равенство (3). Такая ситуация возникает, например, если обратная решетка на рис. 3, б соответствует прямоугольной ДПС с периодами  $d_{1,2}$ , представленной на рис. 3, а. Действительно, для этой структуры функция (6) с заменой  $k_1=3, k_2=1$  описывает рефлект-симметричную относительно оси  $y$  ДПС, а значит, для всех узлов обратной решетки на окружности Эвальда (рис. 3, б) равенство (3) имеет место.

Рассмотренный метод установления соответствия между различными ЧРС применим также и при наличии затухания ПВ в ДПС. При этом рассеяние в структуре определяется коэффициентами Фурье  $\Delta_{lm}$  и  $\alpha_{lm}$  в общем случае различных функций (2) и  $\alpha(x, y) = \alpha(x+d_1, y+d_2)$ , последняя из которых описывает затухание ПВ в структуре. Такая ДПС обладает, например, ЧРС относительно оси  $y$  для кратных индексов (4), если вспомогательная структура, описываемая функциями (6) и

$$\tilde{\alpha}(x, y) = \sum_{\xi=0}^{k_1-1} \sum_{\gamma=0}^{k_2-1} \alpha(x + \xi d_1/k_1, y + \gamma d_2/k_2)$$

рефлект-симметрична относительно той же оси. Это будет, в частности, иметь место в случае, когда  $\tilde{\Delta}(x, y) = \tilde{\Delta}(-x, y)$  и  $\tilde{a}(x, y) = \tilde{a}(-x, y)$ .

До сих пор мы рассматривали ЧРС прямоугольных структур относительно оси  $y$ . Пусть теперь волна  $(\omega, \mathbf{q})$  падает в общем случае на косоугольную ДПС вдоль произвольной оси  $M$ , проходящей через точку решетки структуры с координатами  $(0, 0)$ . Покажем, что если существуют хотя бы две зеркально-симметричные относительно этой оси точки обратной решетки (т. е. структура может обладать ЧРС относительно  $M$ ), то элементарную ячейку такой ДПС можно выбрать прямоугольной со стороной, параллельной оси  $M$ . Другими словами, покажем, что в этом случае ось  $M$  можно рассматривать в качестве оси  $y$  в той же ДПС, но с другой (прямоугольной) элементарной ячейкой.

Пусть  $M_1$  — прямая, проходящая через эти две симметричные точки, а  $M_2$  — прямая, параллельная  $M_1$  и проходящая через точку  $(0, 0)$  (рис. 4). Тогда в силу трансляционной симметрии обратной решетки на каждой из этих прямых

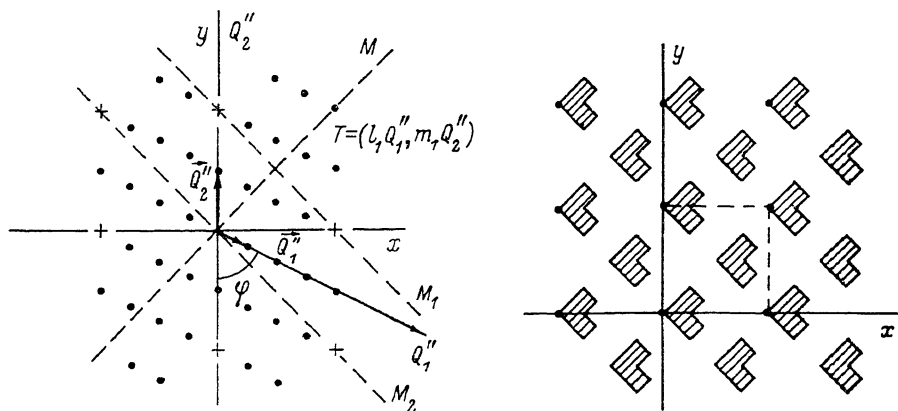


Рис. 4. Пространство обратной решетки косоугольной ДПС.

$M$  — ось возможной ЧРС; крестиками обозначены точки обратной решетки, зеркально-симметричные относительно  $M$ .

Рис. 5. Структура, представленная на рис. 1, а ( $d_1 = d_2$ ), с выбором в качестве осей координат осей  $[1, 1]$  и  $[1, -1]$ .

Штриховые линии — новая элементарная ячейка.

лежит бесконечное число точек, отстоящих друг от друга на одинаковые расстояния и симметричных относительно оси  $M$ , на которой в свою очередь также расположены равноудаленные друг от друга точки обратной решетки. При этом решетку можно достроить до прямоугольной по векторам  $Q_1$  и  $Q_2$ , направленными по осям  $M_2$  и  $M$  соответственно, а в качестве периодов ДПС можно взять величины  $d_{1, 2} = 2\pi/Q_{1, 2}$ . Например, ось  $[1, -1]$  в структуре на рис. 1, а можно рассматривать в качестве оси  $y$  новой системы координат в той же ДПС, но с другой элементарной ячейкой (рис. 5). Таким образом, мы показали, что ЧРС относительно некоторой оси сводится к уже рассмотренному выше случаю частичной рефлект-симметрии прямоугольной ДПС относительно оси  $y$ . Если же структура не может быть представлена как прямоугольная, то она не может обладать и частичной рефлект-симметрией.

Из сказанного следует, что, проходя через начало координат, ось частичной рефлект-симметрии структуры должна пройти по крайней мере еще через одну точку обратной (или прямой) решетки ДПС. Однако это условие не является достаточным для того, чтобы относительно некоторой оси  $M$ , удовлетворяющей ему, существовали симметричные точки обратной решетки структуры, т. е. чтобы ось  $M$  могла бы быть осью ЧРС. Найдем дополнительное условие, которое вместе с только что указанным полностью определит совокупность возможных осей частичной рефлект-симметрии.

Пусть в некоторой косоугольной ДПС ось  $M$  проходит через точки  $(0, 0)$  и  $T = (l_1 Q_1'', m_1 Q_2'')$ , где  $l_1, m_1$  — произвольные фиксированные целые числа, а  $Q_{1, 2}''$  — векторы обратной решетки косоугольной структуры. Выберем ориен-

тацию осей так, чтобы ось  $y$  была параллельна вектору  $Q_2''$  (рис. 4). Тогда ось  $x$  параллельна вектору  $d_1''$  прямой решетки ДПС (рис. 3, а), а

$$\begin{aligned} Q_1'' &= 2\pi i/d_1'' - (2\pi j \operatorname{ctg} \varphi)/d_1'', \\ Q_2'' &= 2\pi j/(d_2'' \sin \varphi), \end{aligned} \quad (8)$$

где  $\varphi = \angle(d_1'', d_2'')$ ,  $d_2''$  — второй вектор прямой решетки.

Определяя декартовы координаты точки  $T$

$$\begin{aligned} T_x &= l_1 Q_1'' \sin \varphi, \\ T_y &= m_1 Q_2'' - l_1 Q_1'' \cos \varphi, \end{aligned} \quad (9)$$

получаем уравнение прямой  $M_2$ , перпендикулярной  $M$  и проходящей через точку  $(0, 0)$ ,

$$y = - \frac{l_1 Q_1'' \sin \varphi}{m_1 Q_2'' - l_1 Q_1'' \cos \varphi} x. \quad (10)$$

Из трансляционной симметрии и выражений (9), (10) следует, что для существования точек обратной решетки, симметричных относительно  $M$ , необходимо и достаточно выполнение равенства

$$m_2 Q_2'' - l_2 Q_1'' \cos \varphi = - \frac{l_1 l_2 Q_1''^2 \sin^2 \varphi}{m_1 Q_2'' - l_1 Q_1'' \cos \varphi},$$

хотя бы при одном наборе двух целых чисел  $l_2$  и  $m_2$ . Отсюда, учитывая (8), получаем искомое условие

$$\frac{d_1''}{d_2''} \frac{d_1'' m_1 - d_2'' l_1 \cos \varphi}{d_1'' m_1 \cos \varphi - d_2'' l_1} — \text{рациональное число.} \quad (11)$$

Если мы рассматриваем ось  $y = x \operatorname{tg} \varphi$ , то формальное использование условия (11) недопустимо, так как знаменатель его левой части обращается в нуль. Однако в этом случае прямая  $M_2$  совпадает с осью  $Q_1''$  и на ней всегда лежат точки обратной решетки ДПС. Поэтому ось  $y = x \operatorname{tg} \varphi$  может быть осью ЧРС, если она проходит по крайней мере через две точки обратной решетки. Условие этого заключается в рациональности выражения

$$\frac{d_1''}{d_2''} \cos \varphi — \text{рациональное число.} \quad (12)$$

При  $\varphi = \pi/2$ , т. е. когда структура прямоугольна, условие (12) выполняется автоматически, а (11) переходит в более простое: отношение  $d_1''/d_2''$  должно быть рациональным числом. Если это отношение иррационально, то только две оси  $y$  и  $x$  в прямоугольной ДПС могут быть осями частичной рефлект-симметрии.

Если равенство (3) не имеет места, то наличие зеркально-симметричных отражений одинаковой интенсивности может быть обусловлено тем, что условие Брэгга для них выполняется с различной степенью точности (например, при небольшом отклонении направления распространения волны от оси  $y$ ). Можно показать, что для такой ЧРС метод установления соответствия между различными симметриями остается в силе.

Полученные результаты справедливы для описания взаимодействия с периодическими структурами волн любой природы. Так, при рассмотрении электронов в кристалле его частичная рефлект-симметрия (или асимметрия), вызванная несимметричным расположением атомов в элементарной ячейке, может привести к поверхности Ферми с более низкой по сравнению с решеткой степенью симметрии. Это должно сказаться на симметрии электронных свойств рассматриваемого материала, а также может явиться причиной перекрытия зон.

#### Список литературы

- [1] Сандлер М. С., Свешников Б. В. // РИЭ. 1976. Т. 21. № 5. С. 1063—1068.
- [2] Пустовойт В. И., Чернозатонский Л. А. // Письма в ЖТФ. 1982. Т. 8. Вып. 13. С. 823—827.
- [3] Грамотнев Д. К., Пустовойт В. И., Чернозатонский Л. А. // Письма в ЖТФ. 1987. Т. 13. Вып. 5. С. 312—316.

- [4] Chernozatonskii L. A., Gramothov D. K., Pustovoit V. I. // Sol. St. Comm. 1988. Vol. 65. N 7. P. 769—773.
- [5] Pustovoit V. I., Chernozatonskii L. A. // Intern. Symp. Surface Waves in Solids and Layered Structures. Novosibirsk, 1986. Vol. 1. P. 176—182.
- [6] Shiokawa S., Marizumi T., Yasuda T. // Nicon Onke Hakaisi. 1977. Vol. 33. N 10. P. 571—576.

Всесоюзный научно-исследовательский институт  
физико-технических и радиотехнических измерений  
Московская обл.

Поступило в Редакцию  
28 декабря 1988 г.

---