

Об одном методе исследования решений системы Максвелла

Н. Т. Стельмашук

Имеется ряд работ [1, 2], в которых изучаются так называемые функционально-инвариантные (ф.-и.) решения некоторых уравнений математической физики. В работах [3, 4] автора изучались ф.-и. решения Максвелла для электромагнитного поля в пустоте методом гиперкомплексных F -моногонных функций, т. е. моногонных в смысле В. С. Федорова [5, 6]. Данная работа примыкает к работам автора [3, 4]. Известную систему уравнений Максвелла для электромагнитного поля в пустоте запишем в следующей комплексной форме:

$$\operatorname{rot}(\bar{E} + i\bar{H}) = \gamma \frac{\partial}{\partial t}(\bar{E} + i\bar{H}); \operatorname{div}(\bar{E} + i\bar{H}) = 0 \quad \left(\gamma = \frac{i}{c}\right) \quad (A)$$

и для всякого решения этой системы: $\bar{E} + i\bar{H} = \{u, v, \omega\}$, где u, v, ω — комплексные скалярные функции от x, y, z и t , назовем решением и гиперкомплексную функцию $\sigma = u + \varepsilon_1 v + \varepsilon_2 \omega$, где $1, \varepsilon_1, \varepsilon_2$ — база некоторой линейной алгебры, предполагаемой всегда ассоциативно-коммутативной и с единицей над полем обыкновенных комплексных чисел.

Назовем эту функцию σ функционально-инвариантным (ф.-и.) решением системы (A), если всякая функция f F -моногонна по σ , также удовлетворяет системе (A).

Совершенно таким же методом, как и в работе автора [4] (в которой рассматривался частный случай указанной алгебры), доказывается следующая теорема.

Теорема 1. *Функция $\sigma = u + \varepsilon_1 v + \varepsilon_2 \omega$ будет функционально-инвариантным решением системы Максвелла при следующем необходимом и достаточном условии:*

$$\operatorname{rot} \bar{T}_1 = \gamma \frac{\partial \bar{T}_1}{\partial x_1}, \operatorname{rot} \bar{T}_2 = \gamma \frac{\partial \bar{T}_2}{\partial x_4}, \operatorname{rot} \bar{T}_3 = \gamma \frac{\partial \bar{T}_3}{\partial x_4},$$

$$\operatorname{div} \bar{T}_1 = 0, \operatorname{div} \bar{T}_2 = 0, \operatorname{div} \bar{T}_3 = 0,$$

где здесь и ниже $x_1 = x, x_2 = y, x_3 = z, x_4 = t$;

$$\bar{T}_1 = \{u, v, \omega\}, \bar{T}_2 = \{B_0, B_1, B_2\}, \bar{T}_3 = \{A_0, A_1, A_2\}.$$

$$A_0 = a_0 v + c_0 \omega; A_1 = a_1 v + c_1 \omega; B_0 = b_0 \omega + c_0 v, B_1 = b_1 \omega + c_1 v;$$

$$A_2 = a_2 v + c_2 \omega, B_2 = b_2 \omega + c_2 v, A'_1 = u + A_1, B'_2 = u + B_2,$$

если таблица умножения для данной алгебры определяется условием

$$\varepsilon_1^2 = a_0 + a_1 \varepsilon_1 + a_2 \varepsilon_2, \varepsilon_2^2 = b_0 + b_1 \varepsilon_1 + b_2 \varepsilon_2, \varepsilon_1 \varepsilon_2 = \varepsilon_2 \varepsilon_1 = c_0 + c_1 \varepsilon_1 + c_2 \varepsilon_2$$

(a_k, b_k, c_k — комплексные, вообще говоря, постоянные, $k = 0, 1, 2$).

Рассмотрим здесь и ниже такую алгебру, в которой $\varepsilon_1 = \eta, \varepsilon_2 = \eta^2$, причем $\eta^3 = \beta$, где β — данное действительное число и обозначим эту алгебру $A(\beta)$. Как легко видеть, в этой алгебре имеем такое следствие.

Следствие. *Для того, чтобы функция σ в алгебре $A(\beta)$ была ф.-и. решением системы (A), необходимо и достаточно выполнение следующих равенств:*

$$\omega_y - v_z = \gamma u_t; u_z - \omega_x = \gamma v_t; v_x - u_y = \gamma \omega_t,$$

$$u_y - \beta w_z = \beta \gamma v_t, \quad \beta v_z - u_x = \beta \gamma w_t, \quad \beta (w_x - v_y) = \gamma u_t, \quad (1)$$

$$v_y - u_z = \beta \gamma w_t, \quad \beta w_z - v_x = \gamma u_t, \quad u_x - \beta w_y = \gamma v_t,$$

$$u_x = -v_y - w_z, \quad u_y = -\beta w_x - v_z, \quad u_z = -\beta v_x - \beta w_y.$$

З а м е ч а н и е. Во всем дальнейшем полагаем

$$\alpha_1 = -\beta v_x = \beta w_y, \quad \alpha_2 = -v_z - \beta w_x, \quad \alpha_3 = -v_y - w_z,$$

$$\alpha_4 = \gamma^{-1} (w_y - v_z), \quad \alpha_5 = w_x + \gamma v_t, \quad \alpha_6 = v_x - \gamma w_t, \quad (2)$$

$$\alpha_7 = \gamma^{-1} \beta (w_x - v_y), \quad \alpha_8 = \beta (v_z - \gamma w_t), \quad \alpha_9 = \beta (w_z + \gamma v_t),$$

$$\alpha_{10} = \gamma^{-1} (\beta w_z - v_x), \quad \alpha_{11} = \beta w_y + \gamma v_t, \quad \alpha_{12} = v_y - \beta \gamma w_t.$$

Теорема 2. Для того чтобы функция $\sigma = u + \eta v + \eta^2 w$ в алгебре $A(\beta)$ была ф.-и. решением системы (А), необходимо и достаточно, чтобы функции v и w удовлетворяли системе

$$\alpha_1 = \alpha_5 = \alpha_{12}, \quad \alpha_2 = \alpha_9 = \alpha_6, \quad (3)$$

$$\alpha_3 = \alpha_8 = \alpha_{11}, \quad \alpha_4 = \alpha_7 = \alpha_{10}$$

и чтобы нашлись такие функции $F(x, y, z, t)$ и $\Phi(t)$, для которых

$$\alpha_1 = \frac{\partial F}{\partial z}, \quad \alpha_2 = \frac{\partial F}{\partial y}, \quad (4)$$

$$\alpha_3 = \frac{\partial F}{\partial x}, \quad \alpha_4 = \frac{\partial F}{\partial t} + \Phi(t).$$

При этом функция u определяется из условия

$$du = \alpha_3 dx + \alpha_2 dy + \alpha_1 dz + \alpha_4 dt. \quad (5)$$

Необходимость. Пусть функция σ есть ф.-и. решение системы Максвелла (А). Тогда по следствию теоремы 1 имеем

$$u_x = \alpha_3, \quad u_y = \alpha_2, \quad u_z = \alpha_1, \quad u_t = \alpha_4,$$

$$u_z = \alpha_5, \quad u_y = \alpha_6, \quad u_t = \alpha_7, \quad u_x = \alpha_8, \quad (6)$$

$$u_y = \alpha_9, \quad u_t = \alpha_{10}, \quad u_x = \alpha_{11}, \quad u_z = \alpha_{12}.$$

Из системы (6) непосредственно получаем систему (3), а также имеем

$$\frac{\partial \alpha_1}{\partial x} = \frac{\partial \alpha_3}{\partial z}, \quad \frac{\partial \alpha_2}{\partial x} = \frac{\partial \alpha_3}{\partial y}, \quad \frac{\partial \alpha_2}{\partial z} = \frac{\partial \alpha_1}{\partial y}, \quad (7)$$

$$\frac{\partial \alpha_4}{\partial y} = \frac{\partial \alpha_2}{\partial t}, \quad \frac{\partial \alpha_4}{\partial z} = \frac{\partial \alpha_1}{\partial t}, \quad \frac{\partial \alpha_4}{\partial x} = \frac{\partial \alpha_3}{\partial t}.$$

Поэтому существует такая функция $F(x, y, z, t)$, что

$$\alpha_3 = \frac{\partial F}{\partial x}, \quad \alpha_2 = \frac{\partial F}{\partial y}, \quad \alpha_1 = \frac{\partial F}{\partial z}, \quad (8)$$

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\alpha_4 - \frac{\partial F}{\partial t} \right) = 0, \quad \frac{\partial}{\partial y} \left(\alpha_4 - \frac{\partial F}{\partial t} \right) = 0, \quad \frac{\partial}{\partial z} \left(\alpha_4 - \frac{\partial F}{\partial t} \right) = 0.$$

Отсюда

$$\alpha_4 - \frac{\partial F}{\partial t} = \Phi(t), \quad (9)$$

где правая часть есть некоторая функция одного переменного t . Из (8) и (9) получим (4). Необходимость доказана.

Достаточность. Если функции v и w удовлетворяют системе вида (4), тогда выражение

$$\alpha_3 dx + \alpha_2 dy + \alpha_1 dz + \alpha_4 dt$$

есть полный дифференциал и можно найти функцию u из (6). Если, кроме того, дается система (3), то отсюда следует система (6), т. е. система (1), а из системы (1) следует, что функция $\sigma = u + \eta v + \eta^2 w$ есть ф.-и. решение системы (A). Теорема доказана.

Теорема 3. *Функция $\sigma = u + \eta v + \eta^2 w$, отличная от константы, где $\eta^3 = \beta$, не будет ф.-и. решением системы (A), если β отлично от 1 или -1 .*

Доказательство. Если σ есть ф.-и. решение системы (A), то из (3) и (2) имеем:

$$\begin{aligned} \frac{\partial w}{\partial x_1} + \beta \frac{\partial w}{\partial x_2} &= -\beta \frac{\partial v}{\partial x_1} - \gamma \frac{\partial v}{\partial x_4}, \quad \beta \frac{\partial w}{\partial x_1} - \frac{\partial w}{\partial x_2} = \beta \frac{\partial v}{\partial x_1} - \frac{\partial v}{\partial x_3}, \\ \beta \gamma \frac{\partial w}{\partial x_4} &= \frac{\partial v}{\partial x_2} + \beta \frac{\partial v}{\partial x_1} + \beta \frac{\partial v}{\partial x_2}, \quad \beta \gamma \frac{\partial w}{\partial x_4} = \beta \left(\frac{\partial v}{\partial x_1} + \beta \frac{\partial w}{\partial x_1} + \frac{\partial v}{\partial x_3} \right), \\ \beta \frac{\partial w}{\partial x_3} &= \frac{\partial v}{\partial x_1} + \beta \frac{\partial w}{\partial x_1} - \beta \frac{\partial v}{\partial x_2}, \quad \beta \frac{\partial w}{\partial x_3} = -\beta \left(\frac{\partial v}{\partial x_2} + \beta \frac{\partial w}{\partial x_2} + \gamma \frac{\partial v}{\partial x_4} \right), \\ \beta \frac{\partial w}{\partial x_3} &= -\frac{\partial v}{\partial x_3} - \beta \frac{\partial w}{\partial x_1} - \beta \gamma \frac{\partial v}{\partial x_4}, \quad -\frac{\partial w}{\partial x_3} + \beta \gamma \frac{\partial w}{\partial x_4} = \frac{\partial v}{\partial x_2} + \beta \frac{\partial v}{\partial x_3}, \end{aligned}$$

откуда

$$\begin{aligned} (\beta^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial x_1} &= 0, \quad (\beta^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial x_2} = 0, \\ (\beta^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial x_1} + \beta^3 (\beta^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial x_2} + \beta^2 (1 - \beta^2) \frac{\partial v}{\partial x_3} + \gamma (1 - \beta^2) \frac{\partial v}{\partial x_4} &= 0, \\ (1 - \beta^2) \frac{\partial v}{\partial x_1} + \beta (\beta^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial x_2} + (1 - \beta^2) \frac{\partial v}{\partial x_3} + \gamma \beta (\beta^2 - 1) \frac{\partial v}{\partial x_4} &= 0. \end{aligned}$$

Случай $\beta \neq \pm 1$ приводит к тому, что $v = \text{const}$ и $w = \text{const}$, а тогда $u = \text{const}$ (в силу (5)). Теорема доказана.

Примеры ф.-и. решений системы (A) (случай $\eta^3 = -1^*$).

1. σ — линейная функция, причем

$$\begin{aligned} u &= \frac{1}{2} \left[(a_1 - a_2 - a_3 + \gamma a_4) x_1 + (a_1 + a_2 - a_3 - \gamma a_4) x_2 + \right. \\ &\quad \left. + (a_1 + a_2 + a_3 + \gamma a_4) x_3 + \frac{1}{\gamma} (a_2 - a_1 - a_3 + \gamma a_4) x_4 \right], \end{aligned}$$

* Случай $\eta^3 = 1$ рассмотрен автором в работе [4].

$$v = \sum_{k=1}^4 a_k x_k, \quad \omega = \frac{1}{2} \left[(a_1 + a_2 + a_3 - \gamma a_4) x_1 + (a_2 - a_1 + a_3 + \gamma a_4) x_2 + \right. \\ \left. + (a_3 - a_1 - a_2 - \gamma a_4) x_3 + \frac{1}{\gamma} (a_3 + a_1 - a_2 + \gamma a_4) x_4 \right]$$

(a_k — произвольные комплексные константы, $k = 1, 2, 3, 4$).

2. Любые аналитические функции от указанной линейной функции σ .

ЛИТЕРАТУРА

1. С. Л. Соболев, Функционально-инвариантные решения волнового уравнения, Труды Физико-математического ин-та АН СССР, т. 5, 1934.
2. Н. П. Еругин, Функционально-инвариантные решения уравнений второго порядка с двумя независимыми переменными, Ученые записки ЛГУ, сер. матем. наук, вып. 16, 1949.
3. Н. Т. Стельмашук, О функционально-инвариантных решениях системы Максвелла, Bull. math. Soc. sci. math. et phys. RPR, 6, № 1—2, 1962, 96—106.
4. Н. Т. Стельмашук, Об одном исследовании системы Максвелла с помощью F -моногенных функций, Ж. выч. матем. и матем. физ., т. 7, № 2, 1967.
5. В. С. Федоров, Основные свойства обобщенных моногенных функций, Изв. вузов, Математика, т. 6 (7), 1958.
6. Gr. C. Moisil, Asupra unei generalizării ideii de monogenitate datorită lui V. S. Feodorov, Bul. Stiint. Acad. RPR, Siria A, 1, № 10, 1949, pp. 959—964.

Поступила 18.III 1968 г.

после переработки — 16.X 1971 г.

Минск