V.A. Trapeznikov Institute of Control Sciences
Academy of Sciences
RUDN University
Tomsk State University
Institute of Information and Communication
Technologies Bulgarian Academy of Sciences
Research and development company
"Information and networking technologies"

DISTRIBUTED COMPUTER AND COMMUNICATION NETWORKS: CONTROL, COMPUTATION, COMMUNICATIONS (DCCN-2016)

Volume 3 Youth School-Seminar

Proceedings of the Nineteenth International Scientific Conference

Russia, Moscow, 21-25 November 2016

Under the general editorship of D.Sc. V. M. Vishnevskiy and D.Sc. K. E. Samouylov

Федеральное государственное бюджетное учреждение науки Институт проблем управления им. В. А. Трапезникова РОССИЙСКОЙ АКАЛЕМИИ НАУК

Федеральное государственное автономное образовательное учреждение высшего образования «РОССИЙСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ ДРУЖБЫ НАРОДОВ»

Национальный исследовательский
Томский государственный университет
Институт информационных и телекоммуникационных технологий
БОЛГАРСКОЙ АКАДЕМИИ НАУК
Научно-производственное объединение
«Информационные и сетевые технологии»

РАСПРЕДЕЛЕННЫЕ КОМПЬЮТЕРНЫЕ И ТЕЛЕКОММУНИКАЦИОННЫЕ СЕТИ: УПРАВЛЕНИЕ, ВЫЧИСЛЕНИЕ, СВЯЗЬ (DCCN-2016)

В трех томах

Том 3 Молодежная школа-семинар

Материалы Девятнадцатой международной научной конференции

Россия, Москва, 21-25 ноября 2016 г.

Под общей редакцией д.т.н. В.М. Вишневского и д.т.н. К.Е. Самуйлова

Москва 2016 УДК 004.7:004.4.001:621.391:007(063) ББК 32.973.202:32.968 Р 24

Р 24 Распределенные компьютерные и телекоммуникационные сети: управление, вычисление, связь (DCCN-2016) = Distributed computer and communication networks: control, computation, communications (DCCN-2016): материалы Девятнадцатой международной научной конференции, 21–25 нояб. 2016 г.: в 3 т.; под общ. ред. В. М. Вишневского и К. Е. Самуйлова — М.: РУДН, 2016. ISBN 978-5-209-07666-7

T. 3: Молодежная школа-семинар = Youth School-Seminar. — 499 с. : ил. ISBN 978-5-209-07669-8 (т. 3)

Научная молодежная школа-семинар проводится при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований, Проект № 16-37-10500.

В научном издании представлены материалы Девятнадцатой международной научной конференции «Распределенные компьютерные и телекоммуникационные сети: управление, вычисление, связь» по следующим направлениям:

- Оптимизация архитектуры компьютерных и телекоммуникационных сетей;
- Управление в компьютерных и телекоммуникационных сетях;
- Оценка производительности и качества обслуживания в беспроводных сетях;
- Аналитическое и имитационное моделирование коммуникационных систем последующих поколений;
- Беспроводные сети 4G/5G и технологии сантиметрового и миллиметрового диапазона радиоволн;
- RFID-технологии и их применение в интеллектуальных транспортных сетях;
- Интернет вещей, носимые устройства, приложения распределенных информапионных систем:
- Распределенные системы и системы облачного вычисления, анализ больших данных:
- Вероятностные и статистические модели в информационных системах;
- Теория очередей, теория надежности и их приложения;
- Математическое моделирование высокотехнологичных систем;
- Математическое моделирование и задачи управления.

Сборник материалов конференции предназначен для научных работников и специалистов в области теории и практики построения компьютерных и телекоммуникационных сетей.

Текст воспроизводится в том виде, в котором представлен авторами

Утверждено к печати Программным комитетом конференции

Contents 3

Contents

Resource Management
Abaev P.O., Beschastny V.A., Samouylov K.E. Tractable distance distribution approximations for hardcore processes
Abrosimov L.I., Rudenkova M.A. Analysis of Throughput Wireless Media and Settings for Access Point Date Layer
Abrosimov L. I., Larin A. A. Minimization of Data Center Cost Creating Monitoring System with Determinate Data Flow
Adkhamova A. S., Skubachevskii A. L. About damping problem for control system with delay
Aliev T. I., Sosnin V. V. Characteristics of Priority Queues with High Utilization Parameter
Begishev V.O., Petrov V.I., Samuylov A.K., Moltchanov D.A., Gaidamaka Yu.V. Modeling NB-IoT technologies for the Internet of Things Applications.
Belyaeva J.O., Skubachevskii A.L. Stationary solutions of the Vlasov equations for a two-component high temperature plasma
Blinov A. I., Sevastianov L. A., Vasilyev S. A. Transport systems analysis using neural networks
Bogatyrev V.A., Parshutina S.A. Efficiency of Redundant Multipath Transmission of Requests Through the Network to Destination Servers
Bolotova G. O., Vasilyev S. A., Udin D. N. Systems of Differential Equations of Infinite Order with Small Parameter and Countable Markov Chains 81
Borodina A.B., Efrosinin D.V., Morozov E.V. Accelerated regenerative simulation of degradation process in the system with gradual and sudden failures
Dao T. N., Paramonov A. I. Analysis of communications network based unmanned aerial vehicles
Devyatkov V. V., Naung M. T. Model-oriented check the correctness of network interaction
Dinh T. D., Kirichek R. V. Development and research of methods of installation of wireless sensor nodes from UAV
Dolgushev R. A., Kirichek R. V. An Overview of Possible Testing Types and Methods for the Internet of Things

Eferina E.G., Kuznetsova O.V., Korolkova A.V., Kulyabov D.S., Sevastianov L.A. Spinor representation of Maxwell's equations.	129
Fomin M.B., Ivanov A.E. Recognition of anchor points on three-dimensional objects by stereo images in machine vision systems	137
Gerasimenko M.A. Neuron Networks	143
Gevorkyan M. N., Demidova A. V., Korolkova A. V., Kulyabov D. S., Sevastianov L. A. Implementation of the Wiener stochastic process in OpenModelica	150
Gevorkyan M. N., Demidova A. V., Korolkova A. V., Kulyabov D. S., Sevastianov L. A. About extensions programming for OpenModelica	158
Glukhov I. V., Orlov Y. N. Modeling of stock prices in the density distribution of a product of processes Weibull	165
Gorbunova A. V., Kradenyh A. A., Zaryadov I. S. The mathematical model of a cloud computing systeme	169
Gorshenin A. K., Korolev V. Yu. On noising of data to refine the output of moving separation of mixtures	176
Grebeshkov A. Yu., Zuev A. V., Kiporov D. S. Computer Simulation of Average Channel Access Delay in Cognitive Radio Network	184
Hussein O. A., Okuneva D. V. Analysis of D2D technologies impact on the operation of wireless networks	191
Izmaylova Y. The research of retrial queueing systems with exclusion of customers	198
Kalimulina E. Yu. Queueing System Convergence Rate	203
$\textbf{Kalinina} \ \ \textbf{K.A.} \ \text{Effective bandwidth estimation in highly critical systems} \ .$	212
Kanzitdinov S. K., Vasilyev S. A. Neural networks with an infinite number of cells analysis	216
Kaspirovich I. E. Analisys of Numerical Solution Stability of Motion of Rolling Sphere on Rotating Plane	225
Kocheganov V. M., Zorine A. V. Low-priority queue and server's steady-state existence in a tandem under prolongable cyclic service	232
Kokshenev V., Mikheev P., Suschenko S., Tkachev R. Analysis of the effectiveness of forward error correction in selective mode of transport protocol	240
Kolbasova V., Lisovskaya E., Moiseeva S. Total capacity of customers in infinite-server queueing system with stationary renewal arrivalse.	248

Kolechkin A.O., Vladyko A.G. Software for testing of controllers in software-defined networks	256
Kolomoitcev V. S., Bogatyrev V. A. The Fault-tolerant Structure of Multilevel Secure Access to the Resources of the Public Network	264
Korshok E. O., Vasilyev S. A. Solutions analysis of infinite order singular perturbated stochastics differential equation	272
Korzun D. G., Vdovenko A. S., Bogoiavlenskaia O. I. On Convergence of Active Control Strategies for Subscription Notification Delivery in Smart Spaces	281
Koucheryavy A., Makolkina M.A., Paramonov A.I. Applications of augmented reality traffic and quality requirements study and modeling	289
Kovalchukov R., Samuylov A.K., Moltchanov D.A., Andreev S., Samouylov K.E. The three-dimensional simulation framework for interference and SIR assessment	301
Kulik V.A., Vybornova A. I. Methods of complex testing the devices of the Internet of Things	305
Lisovskaya E., Moiseeva S., Pagano M. The total capacity of customers in the MMPP/GI/ ∞ queueing system	313
Makolkina M.A., Surodeeva E.V. Study of the interrelationship of subjective perception of the video quality and Hurst parameter of traffic	326
Morozov E.V., Potakhina L.V. Speed-up estimation of a system with random volume customers	334
Morozov E., Peshkova I., Rumyantsev A. On regenerative envelopes for high performance cluster simulation	337
Nazarov A. A., Fedorova E. Asymptotic analysis of retrial queue M/M/1 with impatient calls under the long patience time condition	342
Nazarov A. A., Broner V. I. Inventory management system with On/Off control and phase-type distribution of purchases quantity	349
Nazarov A. A., Pomortseva N. A. Asymptotic analysis of M/GI/1 retrial system with conflicts and afterservice	356
Okuneva D. V., Proshutinskiy K. S. Improving of the traffic balancing efficiency on the base of estimations of user attention concentration	363
Pirmagomedov R., Hudoev I., Shangina D. Simulation of Medical Sensor Nanonetwork Applications Traffic.	371
Schetinin E. Yu., Merzlyakov V. Statistical extreme type dependence structures modeling in spatial domains	381

Serebryakova A. A., Kulik V. A., Pham V. D., Kirichek R. V. Effect of Traffic IoT on network equipment	388
Shilin P.A., Kirichek R.V. Research the possibility of using UAVs swarm for organization VANET infrastructure	394
Shklyaeva A. V., Kirichek R. V. An Overview of Possible Testing Types and Methods for the Flying Ubiquitous Sensor Networks	401
Sopin E. S., Daraseliya A. V., Yarkina N. V. On the virtual machines migration effectiveness in cloud systems	408
Sosnin V.V. Per-Packet Load Balancing of TCP Traffic for Goodput Aggregation of Communication Channels with Asymmetric Transmission Delay	412
Teltevskaya V. A., Makolkina M. A. Method for evaluating the quality of experience in augmented reality systems	419
Velieva T.R., Korolkova A.V., Kulyabov D.S., Sevastianov L.A. Hybrid simulation of active traffic management	427
Vishnevsky V. M., Ivanov R. E., Larionov A. A., Dudin M. S. Optimisation of data transmission scheduling in 5G mmWave backhaul network with STDMA	435
Yapo G.S., Milovanova T.A., Zaryadov I.S. Interval estimation of system performance with the optimal choice.	445
Zadiranova L., Melikov A., Moiseev A. Asymptotic Analysis of Queueing System with MMPP Arrivals and Feedback	452
Zaryadov I. S., Matskevich I. A., Scherbanskaya A. A. The queueing system with general renovation and repeated service — time-probability characteristics.	458
Fedorov S. L. Kinetic approach in models of forecasting non-stationary time-series and functional calculations on them.	463
Gorbunova A.V., Zaryadov I.S., Matushenko S.I., Sopin E.S. The Estimation of Probability Characteristics of Cloud Computing Systems with Splitting of Requests.	467
Houankpo H. G. K., Kozyrev D. V. Sensitivity analysis of steady state reliability characteristics of a cold redundant data transmission system to the shapes of lifetime and repair time distributions of its elements	473
$ \begin{array}{llllllllllllllllllllllllllllllllllll$	481
Zaryadov I. S., Razumchik R. V. Stationary waiting time in $G/M/n/r$ FCFS queue with random renovation	489

УДК 514.7:514.8

Спинорное представление уравнений Максвелла

Е. Г. Еферина*, О. В. Кузнецова*, А. В. Королькова*, Д. С. Кулябов* † , Л. А. Севастьянов* ‡

* Кафедра прикладной информатики и теории вероятностей, Российский университет дружбы народов, ул. Миклухо-Маклая, д.б, Москва, Россия, 117198

[†] Лаборатория информационных технологий, Объединённый институт ядерных исследований, ул. Жолио-Кюри 6, Дубна, Московская область, Россия, 141980

[‡] Лаборатория теоретической физики, Объединённый институт ядерных исследований, ул. Жолио-Кюри 6, Дубна, Московская область, Россия, 141980

Аннотация. Предпосылки Спиноры являются более специализированными объектами, чем тензоры. Поэтому обладают большим количеством свойств, нежели более общие объекты, такие как тензоры. Группа лоренцевых 2-спиноров является накрывающей группой группы Лоренца. ЦЕЛЬ Поскольку группа Лоренца является группой симметрии уравнений Максвелла, то предполагается оправданным использовать при записи уравнений Максвелла спиноры вместо тензоров. МЕТОДЫ Уравнения Максвелла записываются в форме лоренцевых спиноров. Также используется удобное представление лоренцевых спиноров через комплексные векторы Зильберштейна. Результаты В спинорном формализме (в представлении лоренцовых спиноров и векторов Зильбернштейна) построен гамильтониан максвелловской оптики. При спинорной записи уравнения Максвелла приобретают вид, подобный уравнениям Дирака. Выводы При записи уравнений Максвелла в диракоподобном виде представляется возможным расширить инструментарий исследования за счёт методов квантовой теории поля. В этом виде наглядно представляется связь между гамильтонианами геометрической, параксиальной и волновой оптики.

Ключевые слова: спиноры, уравнения Максвелла, представление Зильберштейна.

1. Введение

Уравнения Максвелла имеют большое число представлений [1]. Принцип их введения следующий: каждое представление должно упрощать конкретное теоретическое или практическое исследование. К нашим интересам при исследовании уравнений Максвелла относятся их геометризация и гамильтонов формализм. В данной работе мы предлагаем на основе спинорного описания уравнений Максвелла [2–4] сконструировать дираковски-подобный гамильтониан. Предполагается, что данная форма позволит применять аппарат, разработанный в рамках квантовой теории, к изучению уравнений Максвелла.

Структура статьи следующая. В разделе 2 введены основные обозначения и соглашения. В разделе 3 даётся краткое описание уравнений Максвелла. В разделе 4 Вводится комплексное представление уравнений Максвелла. Далее, в разделе 5 даётся спинорное представление уравнений Максвелла. И в разделе 6, на основе комбинации результатов двух предыдущих разделов, получен дирако-подобный гамильтониан уравнений Максвелла.

2. Обозначения и соглашения

- 1. В работе используется нотация абстрактных индексов [5]. В данной нотации тензор как целостный объект обозначается просто индексом (например, x^i), компоненты обозначаются подчёркнутым индексом (например, x^i).
- 2. Будем придерживаться следующих соглашений. Греческие индексы (α, β) будут относиться к четырёхмерному пространству и в компонентном виде будут иметь следующие значения: $\underline{\alpha} = \overline{0,3}$. Латинские индексы из середины алфавита (i, j, k) будут относиться к трёхмерному пространству и в компонентном виде будут иметь следующие значения: $i = \overline{1,3}$.
- 3. Запятой в индексе обозначается частная производная по соответствующей координате $(f_{,i} := \partial_i f)$; точкой с запятой ковариантная производная $(f_{:i} := \nabla_i f)$.
- 4. Для записи уравнений электродинамики в работе используется система СГС симметричная.

3. Уравнения Максвелла

Уравнения Максвелла в 3-х мерной форме имеют вид:

$$\nabla_0 B^i = -e^{ijk} \nabla_j E_k;$$

$$\nabla_i D^i = 4\pi \rho;$$

$$\nabla_0 D^i = e^{ijk} \nabla_j H_k - \frac{4\pi}{c} j^i;$$

$$\nabla_i B^i = 0.$$
(1)

где e^{ijk} — альтернирующий тензор, выражающийся через символ Леви-Чивиты ε^{ijk} :

$$e_{\underline{i}\underline{j}\underline{k}} = \sqrt{{}^3g}\varepsilon_{\underline{i}\underline{j}\underline{k}}, \quad e^{\underline{i}\underline{j}\underline{k}} = \frac{1}{\sqrt{{}^3g}}\varepsilon^{\underline{i}\underline{j}\underline{k}}.$$

Запишем (1) через тензоры электромагнитного поля $F_{\alpha\beta}$ и $G_{\alpha\beta}$ [6]:

$$\nabla_{\alpha} F_{\beta\gamma} + \nabla_{\beta} F_{\gamma\alpha} + \nabla_{\gamma} F_{\alpha\beta} = F_{[\alpha\beta;\gamma]} = 0,$$

$$\nabla_{\alpha} G^{\alpha\beta} = \frac{4\pi}{c} j^{\beta},$$
(2)

где тензоры $F_{\alpha\beta},\,F^{\alpha\beta},\,G^{\alpha\beta}$ и $G_{\alpha\beta}$ имеют следующие компоненты

$$F_{\underline{\alpha}\underline{\beta}} = \begin{pmatrix} 0 & E_1 & E_2 & E_3 \\ -E_1 & 0 & -B^3 & B^2 \\ -E_2 & B^3 & 0 & -B^1 \\ -E_3 & -B^2 & B^1 & 0 \end{pmatrix}, \quad G^{\underline{\alpha}\underline{\beta}} = \begin{pmatrix} 0 & -D^1 & -D^2 & -D^3 \\ D^1 & 0 & -H_3 & H_2 \\ D^2 & H_3 & 0 & -H_1 \\ D^3 & -H_2 & H_1 & 0 \end{pmatrix},$$

 $E^{\underline{i}},\,H^{\underline{i}},\,\underline{i}=\overline{1,3},\,$ — компоненты векторов напряжённости электрического и магнитного полей соответственно; $D_{\underline{i}},\,B_{\underline{i}},\,\underline{i}=\overline{1,3},\,$ — компоненты векторов электрической и магнитной индукции соответственно 1 .

4. Комплексное представление уравнений Максвелла

Комплексное представление уравнений Максвелла рассматривалось разными авторами [7–9].

4.1. Общее представление

Зададим соответствие упорядоченной пары и комплексного 3-вектора

$$F^{i}_{-} \sim (E^{i}_{-}, B^{i}_{-}), \quad F^{i}_{-} = E^{i}_{-} + iB^{i}_{-};$$

 $G^{i}_{-} \sim (D^{i}_{-}, H^{i}_{-}), \quad G^{i}_{-} = D^{i}_{-} + iH^{i}_{-}.$

Выразим напряжённость и индукцию через соответствующие комплексные векторы

$$\begin{split} E^i &= \frac{F^i + \bar{F}^i}{2}, \quad B^i = \frac{F^i - \bar{F}^i}{2\mathrm{i}}, \\ D^i &= \frac{G^i + \bar{G}^i}{2}, \quad H^i = \frac{G^i - \bar{G}^i}{2\mathrm{i}}. \end{split}$$

Введём два дополнительных комплексных вектора

$$K^{i} = \frac{G^{i} + F^{i}}{2}, \quad L^{i} = \frac{\bar{G}^{i} - \bar{F}^{i}}{2}.$$
 (3)

 $^{^{1}\}mathrm{C}$ ледует заметить, что именно B^{i} имеет физический смысл напряжённости магнитного поля.

Тогда уравнения (1) примут вид

$$\nabla_i (K^i + L^i) = 4\pi \rho;$$

$$-i\nabla_0 (K^i - L^i) + e^{ijk} \nabla_j (K_k - L_k) = i\frac{4\pi}{c} j^i.$$
 (4)

4.2. Комплексное представление уравнений Максвелла в вакууме

Из соотношений $D^i = E^i$, $H^i = B^i$ и (3) получаем

$$K^{i} = E^{i} + iB^{i} = F^{i}, \quad L^{i} = 0.$$

Тогда уравнения (4) будут иметь вид

$$\nabla_i F^i = 4\pi \rho;$$

$$-i\nabla_0 F^i + e^{ijk} \nabla_j F_k = i\frac{4\pi}{\epsilon} j^i.$$
(5)

4.3. Комплексное представление уравнений Максвелла в однородной изотропной среде

В однородной изотропной среде справедливы следующие соотношения $D^i=\varepsilon E^i,\, \mu H^i=B^i,\,$ где ε и μ — диэлектрическая и магнитная проницаемости.

Для упрощения получаемых выражений возможен следующий трюк. В (5) делаем формальную замену $c \to c' = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon \mu}}$ (то есть заменяем скорость света в вакууме на скорость света в среде) и $j^\alpha \to \frac{j^\alpha}{\sqrt{\varepsilon}}$. Тогда получим

$$F^{i} = \sqrt{\varepsilon}E^{i} + i\frac{1}{\sqrt{\mu}}B^{i}.$$
 (6)

Тогда уравнения Максвелла (1) приобретают вид:

$$\nabla_{i}F^{i} = \frac{4\pi}{\sqrt{\varepsilon}}\rho;$$

$$i\frac{\partial F^{i}}{\partial t} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}}e^{ijk}\nabla_{j}F_{k} - i\frac{4\pi}{\sqrt{\varepsilon}}j^{i}.$$
(7)

Данное представление уравнений Максвелла имеет несколько наименований. В частности, оно известно как представление Зильберштейна [7,8].

5. Спинорная запись уравнений Максвелла

Тензор электромагнитного поля $F_{\alpha\beta}$ и его компоненты $F_{\underline{\alpha}\underline{\beta}}$, $\underline{\alpha}$, $\underline{\beta} = \overline{0,3}$, можно рассматривать в спинорной форме [5] (аналогично и для $G_{\alpha\beta}$):

$$\begin{split} F_{\alpha\beta} &= F_{AA'BB'}; \\ F_{\underline{\alpha}\underline{\beta}} &= F_{\underline{A}\underline{A'}\underline{B}\underline{B'}} g_{\underline{\alpha}}^{\phantom{\underline{A}}\underline{A'}} g_{\underline{\beta}}^{\phantom{\underline{B}}\underline{B'}}, \\ A, A', B, B' &= \overline{0, 1}, \quad \alpha, \beta = \overline{0, 3}, \end{split}$$

где $g_{\underline{\alpha}}^{\ \ AA'},\ \underline{\alpha}=\overline{0,3},$ — символы Инфельда—ван дер Вердена, определяемые в действительном спинорном базисе ε_{AB} следующим образом [5]:

$$g_{\underline{\alpha}}{}^{\underline{A}}{}^{\underline{A'}} := g_{\underline{\alpha}}{}^{\alpha} \varepsilon_{\underline{A}}{}^{\underline{A}} \varepsilon_{\underline{A'}}{}^{\underline{A'}}, \quad g_{\underline{A}}{}_{\underline{A'}}{}^{\underline{\alpha}} := g^{\underline{\alpha}}{}_{\alpha} \varepsilon^{\underline{A}}{}_{\underline{A}} \varepsilon^{\underline{A'}}{}_{\underline{A'}}, \tag{8}$$

$$\varepsilon_{\underline{A}\underline{B}} = \varepsilon_{\underline{A'}\underline{B'}} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \varepsilon_{\underline{A}}{}^{A}\varepsilon_{A}{}^{\underline{B}} = \varepsilon_{\underline{A}}{}^{\underline{B}} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}.$$
(9)

Запишем уравнения Максвелла через спиноры.

Поскольку тензор $F_{\alpha\beta}$ действителен и антисимметричен, то его можно представить в виде

$$F_{\alpha\beta} = \varphi_{AB}\varepsilon_{A'B'} + \varepsilon_{AB}\bar{\varphi}_{A'B'},$$

$$*F^{\alpha\beta} = -i\varphi^{AB}\varepsilon^{A'B'} + i\varepsilon^{AB}\bar{\varphi}^{A'B'}.$$
(10)

здесь φ_{AB} — спинор электромагнитного поля:

$$\varphi_{AB} := \frac{1}{2} F_{ABC'}^{C'} = \frac{1}{2} F_{AA'BB'} \varepsilon^{A'B'} = \frac{1}{2} F_{\alpha\beta} \varepsilon^{A'B'}.$$
(11)

Аналогично можно записать

$$G^{\alpha\beta} = \gamma^{AB} \varepsilon^{A'B'} + \varepsilon^{AB} \bar{\gamma}^{A'B'},$$

$$^*G_{\alpha\beta} = -i\gamma_{AB} \varepsilon_{A'B'} + i\varepsilon_{AB} \bar{\gamma}_{A'B'}.$$
(12)

Заменяя в уравнении (2) абстрактные индексы α на AA' и β на BB', запишем:

$$\nabla_{AA'}G^{AA'BB'} = \frac{4\pi}{c}j^{BB'}.$$

Используя соотношение (12) получим

$$\nabla^{AB'}\gamma_A^B + \nabla^{BA'}\gamma_{A'}^{B'} = \frac{4\pi}{c}j^{BB'}.$$

Аналогично, из (10) получим

$$\nabla^{A'B}\varphi_B^A - \nabla^{AB'}\bar{\varphi}_{B'}^{A'} = 0.$$

Таким образом полная система уравнений Максвелла в спинорном представлении имеет вид

$$\begin{split} \nabla^{A'B}\varphi_B^A - \nabla^{AB'}\bar{\varphi}_{B'}^{A'} &= 0, \\ \nabla^{AB'}\gamma_A^B + \nabla^{BA'}\gamma_{A'}^{B'} &= \frac{4\pi}{c}j^{BB'}. \end{split}$$

Система уравнений Максвелла в вакууме в спинорной форме запишется в виде одного уравнения [5]:

$$\nabla^{AB'}\varphi_A^B = \frac{2\pi}{c}j^{BB'}.$$

Выпишем компоненты спинора электромагнитного поля:

$$\varphi_{\underline{A}\underline{B}} = \frac{1}{2} F_{\underline{\alpha}\underline{\beta}} \varepsilon^{\underline{A'}\underline{B'}} g^{\underline{\alpha}}_{\underline{A}\underline{A'}} g^{\underline{\beta}}_{\underline{B}\underline{B'}},$$

$$\underline{A}, \underline{A'}, \underline{B}, \underline{B'} = \overline{0, 1}, \quad \underline{\alpha}, \underline{\beta} = \overline{0, 3}.$$

Используя (8), (9) и обозначив $F_i = E_i - \mathrm{i} B_i$, можно записать:

$$\varphi_{00} = \frac{1}{2} (F_1 - iF_2), \quad \varphi_{01} = \varphi_{10} = -\frac{1}{2} F_3,$$

$$\varphi_{11} = -\frac{1}{2} (F_1 + iF_2).$$

6. Дирако-подобный гамильтониан

Из спинора второй валентности φ_{AB} (11) сконструируем спинор первой валентности ψ^a . При этом применим трюк (6).

$$\psi^{\underline{a}} = \begin{pmatrix} \psi^1 \\ \psi^2 \\ \psi^3 \\ \psi^4 \end{pmatrix} = 2 \begin{pmatrix} \varphi^{00} \\ \varphi^{01} \\ \varphi^{10} \\ \varphi^{11} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -F^1 + \mathrm{i} F^2 \\ F^3 \\ F^3 \\ F^1 + \mathrm{i} F^2 \end{pmatrix}.$$

Соответственно ток принимает вид:

$$\xi^{\underline{a}}_{-} = \begin{pmatrix} -j^1 + \mathrm{i} j^2 \\ j^3 - \sqrt{\varepsilon} \rho \\ j^3 + \sqrt{\varepsilon} \rho \\ j^1 + \mathrm{i} j^2 \end{pmatrix}.$$

Тогда система уравнений (7) приобретает следующий диракоподобный вид:

$$\frac{\partial \psi^a}{\partial t} = -\frac{c}{\sqrt{\varepsilon \mu}} e^{ijk} \nabla_j \gamma_k{}^a{}_b \psi^b - \frac{4\pi}{\sqrt{\varepsilon}} \xi^a.$$

Из структуры уравнения Дирака

$$i\hbar \frac{\mathrm{d}\psi}{\mathrm{d}t} = \left[c\gamma^i p_i + \gamma^0 mc^2\right]\psi = H\psi$$

можно записать дирако-подобный гамильтониан уравнений Максвелла при отсутствии токов:

$$H = -\frac{c}{\sqrt{\varepsilon \mu}} e^{ijk} \nabla_j \gamma_k^{\ a}{}_b.$$

7. Заключение

В статье представлен способ записи уравнений Максвелла в спинорном представлении и записан гамильтониан уравнений Максвелла в диракоподобном виде. Представляется, что данное представление может быть интересно в плане применения методов квантовой теории к изучению электромагнитных явлений.

Благодарности

Работа частично поддержана грантами РФФИ № 14-01-00628, 15-07-08795 и 16-07-00556.

Литература

- 1. Kulyabov D. S., Korolkova A. V., Korolkov V. I. Maxwell's Equations in Arbitrary Coordinate System // Bulletin of Peoples' Friendship University of Russia. Series "Mathematics. Information Sciences. Physics".—2012.—no. 1.—P. 96–106.—arXiv: 1211.6590.
- Laporte O., Uhlenbeck G. E. Application of spinor analysis to the Maxwell and Dirac equations // Physical Review. — 1931. — Vol. 37, no. 11. — P. 1380–1397.
- 3. Aste A. Complex Representation Theory of the Electromagnetic Field // Journal of Geometry and Symmetry in Physics. 2012. no. 28. P. 47–58. arXiv:1211.1218v3.
- 4. Bialynicki-Birula I. Photon Wave Function // Progress in Optics. Elsevier, 1996. Vol. 36. P. 245–294. 0508202.
- 5. Пенроуз Р., Риндлер В. Спиноры и пространство-время. Дваспинорное исчисление и релятивистские поля. М. : Мир, 1987. Т. 1.

6. Minkowski H. Die Grundlagen für die electromagnetischen Vorgönge in bewegten Körpern // Math. Ann. — 1910. — H. 68. — S. 472–525.

- 7. Silberstein L. Elektromagnetische Grundgleichungen in bivektorieller Behandlung // Annalen der Physik. 1907. Vol. 327, no. 3. P. 579–586.
- 8. Silberstein L. Nachtrag zur Abhandlung über "Elektromagnetische Grundgleichungen in bivektorieller Behandlung" // Annalen der Physik.—1907.—Vol. 329, no. 14.—P. 783–784.
- 9. Стрэттон Д. А. Теория электромагнетизма. М.-Л.: ГИТТЛ, 1948.

UDC 514.7:514.8

Spinor representation of Maxwell's equations

E. G. Eferina*, O. V. Kuznetsova*, A. V. Korolkova*, D. S. Kulyabov*†, L. A. Sevastianov*‡

* Department of Applied Probability and Informatics RUDN University Miklukho-Maklaya str. 6, Moscow, 117198, Russia

† Laboratory of Information Technologies Joint Institute for Nuclear Research Joliot-Curie 6, Dubna, Moscow region, 141980, Russia

[‡] Bogoliubov Laboratory of Theoretical Physics Joint Institute for Nuclear Research Joliot-Curie 6, Dubna, Moscow region, 141980, Russia

Background Spinors are more special objects than tensor. Therefore possess more properties than the more generic objects such as tensors. Group of Lorentz two-spinors is the covering group of the Lorentz group. Purpose Since the Lorentz group is a symmetry group of Maxwell's equations, it is assumed to reasonable to use when writing the Maxwell equations Lorentz two-spinors and not tensors. Method We write the Maxwell's equations using Lorentz two-spinors. Also used a convenient representation of Lorentz two-spinors in terms of the Riemann-Silberstein's complex vectors. Results In the spinor formalism (in the representation of the Lorentz spinors and Riemann-Silberstein's vectors) we have constructed the Hamiltonian of Maxwellian optics. With the use of spinors Maxwell's equations take the form similar to the Dirac equation. Conclusions For Maxwell's equations in the Dirac-like form we can expand research methods at the expense of the methods of quantum field theory. In this form, clearly visible the connection between the Hamiltonians of geometric, beam and Maxwellian optics.

Keywords: spinors, Maxwell's equations, Riemann-Silberstein's vectors.