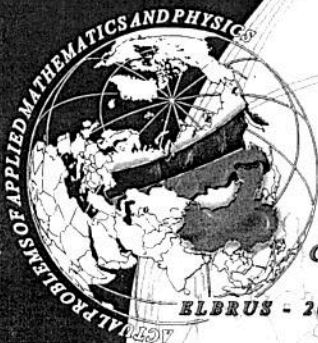


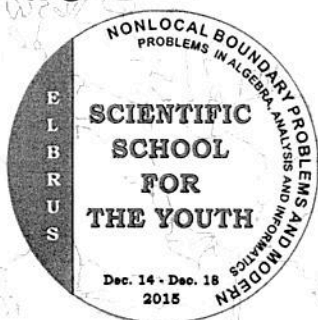
INSTITUTE OF APPLIED MATHEMATICS AND AUTOMATION
KABARDINO-BALKARIAN STATE UNIVERSITY



INTERNATIONAL
RUSSIAN-CHINESE
CONFERENCE

ELBRUS - 2015

PROCEEDINGS



ELBRUS, KABARDINO-BALKARIAN REPUBLIC
DECEMBER 14-18, 2015

In the paper the following boundary value problem is studied which we refer to Tricomi problem analogue for equation (1) in Ω domain which contains intervals $A_0B_0, A_1B_1 : 0 < x < r$ of equation modification on lines $y = 0$ и $y = 1$.

Problem 1. Find $u(z) = u(x, y)$ of class $C^1(\Omega) \cap C(\bar{\Omega})$, which satisfies equation (1) in $\Omega_{01}, \Omega_0, \Omega_1$ domain and homogenous boundary value conditions

$$u(z) = 0 \quad \forall z \in \sigma_0 \cup \sigma_1, \quad (2)$$

$$u(z) = 0 \quad \forall z \in A_0C_0 \cup A_1C_1. \quad (3)$$

Let's denote: L^* - operator adjacent to operator L according to Lagrange;

$$L^*\alpha = k(y) \frac{\partial^2 \alpha}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \alpha}{\partial y^2} - \frac{\partial \alpha}{\partial x} - \frac{\partial b \alpha}{\partial y} + c \alpha;$$

$\alpha = \alpha(x, y); W_2^1(\Omega)$ - is Sobolev space with $(\cdot, \cdot)_l$ inner product and $\|\cdot\|_l, l = 0, 1, \dots$ norm; $W_2^0(\Omega) = L^2(\Omega); W(B)$ - is a set of u function of class $W = C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\Omega \setminus \{y = 0, y = 1\}) \cap W_2^1(\Omega) \cap W_2^1(\partial\Omega)$ for which $Lu \in L^2(\Omega)$ and conditions (2)-(3) are followed.

The major result of the paper is:

Theorem 1. Let a coefficient of equation (1) and σ_0, σ_1 curves are such that there exist at least one (α, β, γ) vector with terms:

$$\alpha \in C(\bar{\Omega}) \cap C^2(\bar{\Omega}_{01}) \cap C^2(\bar{\Omega}_0) \cap C^2(\bar{\Omega}_1),$$

$$\beta, \gamma \in C(\bar{\Omega}) \cap C^1(\bar{\Omega}_{01}) \cap C^1(\bar{\Omega}_0) \cap C^1(\bar{\Omega}_1),$$

which satisfy the following differential inequality system

$$L^*\alpha + c\alpha \geq \frac{\partial \beta c}{\partial x} + \frac{\partial \gamma c}{\partial y} \quad \forall z \in \Omega,$$

$$k(y) \left(\frac{\partial \gamma}{\partial y} - \frac{\partial \beta}{\partial x} - 2\alpha \right) + \gamma k'(y) + 2\beta\alpha > 0 \quad \forall z \in \bar{\Omega},$$

$$\frac{\partial \beta}{\partial x} - \frac{\partial \gamma}{\partial y} + 2\gamma\beta > 2\alpha \quad \forall z \in \bar{\Omega},$$

$$\left[k(y) \left(\frac{\partial \gamma}{\partial y} - \frac{\partial \beta}{\partial x} - 2\alpha \right) + \gamma k'(y) + 2\beta\alpha \right] \times$$

$$\times \left(\frac{\partial \beta}{\partial x} - \frac{\partial \gamma}{\partial y} - 2\alpha + 2\gamma\beta \right) > \left[\frac{\partial \beta}{\partial y} + k(y) \frac{\partial \gamma}{\partial x} - b\beta\alpha\gamma \right]^2 \quad \forall z \in \bar{\Omega},$$

adjacent conditions

$$\lim_{y \rightarrow +0} \left[\frac{\partial \alpha(x, y)}{\partial y} - \frac{\partial \alpha(x, -y)}{\partial y} \right] \geq 0, \quad \lim_{y \rightarrow +0} [k(y) - k(-y)]\gamma(x, 0) \geq 0,$$

$$\lim_{y \rightarrow -1+0} \alpha_y(x, y) \geq \lim_{y \rightarrow -1-0} \alpha_y(x, y), \quad \lim_{y \rightarrow -1+0} k(y) \geq \lim_{y \rightarrow -1-0} k(y)$$

and boundary value conditions

$$(\beta, \gamma)n = \beta x_n + \gamma y_n \leq 0 \quad \forall z \in \sigma_0 \cup \sigma_1,$$

$$\beta + \sqrt{-k}\gamma \leq 0 \quad \forall z \in A_0C_0 \cap A_1C_1,$$

$$4k(y) \left(\frac{\partial \alpha}{\partial y} + \sqrt{-k} \frac{\partial \alpha}{\partial x} \right) \leq (2\sqrt{-k} + 2kb - k')\alpha +$$

$$+ 2[\beta\sqrt{-k}(y) + \gamma k(y)]c \quad \forall z \in A_0C_0 \cap A_1C_1,$$

where $n = (x_n, y_n)$ is a unit outer normal toward $\partial\Omega$ boundary of Ω domain. Then we have a priori estimate

$$\|u\|_1 \leq c_0 \|Lu\|_0 \quad \forall u \in W(B),$$

where c_0 - is a positive constant independent on u .

Theorem 1 is an analogue of A.M. Nakhushev theorem [1, c.160] for equation (1) in case when $\text{sign } k(y) = \text{sign } y$.

It follows from theorem 1 the uniqueness of regular solution for problem 1 and existence of the weak solution for the adjacent problem.

In my paper [2] it is proved existence of classic solution of problem 1 for equation

$$\text{sign}(y^2 - y) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$$

in Ω domain.

References

1. Nakhushev A.M. Problems with shift for partial differential equations, Moscow, Nauka, 2006, 287 p.
2. Kudaeva Z.V. Tricomi problem analogue for mixed type equation with two parallel degeneration lines, Proceedings of the 1st All-Russian conference of young scientists "Mathematical modeling of fractal processes, related problems of analysis and informatics". Nalchik-Cheget, 2010.

MATHEMATICAL MODEL OF INFORMATION DISSEMINATION

© Kugotova M.

Institute of Applied Mathematics and Automation, Nalchik, Russia
e-mail: kugotova.radima@mail.ru

In this work, we study a mathematical model of information dissemination in the group of interacting individuals.

Let $u = u(t)$ be the number of informants in the group at the time t , and N be the number of individuals in the group, and $u(0) = u_0$ be the number of informant at the initial time. The intensity of the dissemination of information by way of media is designated as a , while the intensity of the dissemination of information through rumors is designated as b . Taking into account the non-locality of the process under study in time, the dissemination process can be described by the following problem:

$$\partial_{0+}^{\alpha} u = (a + bu)(N - u), \quad u(0) = u_0, \quad 0 < \alpha < 1, \quad t \in (0, T) \quad (1)$$

where ∂_{0+}^{α} is the operator of fractional differentiation in the sense Caputo [1, p.11], parameter α defines the communication structure. This model in case when $\alpha = 1$ was considered in [2, p. 19].

In this work the problem (1) is reduced of a nonlinear integral equation, for which the algorithm of numerical solution is constructed and realized.

References

1. *Nakhushev A.M.* Fractional Calculus and Its Applications, Moscow, 2003. (in Russian).
2. *Mikhailov A.P., Petrov A.P., Marevtseva N.A., Tretjakova I.V.* Development of a model of information dissemination in society, Mathematical Models and Computer Simulations, 2014, 6:5, pp. 535-541.

MATHEMATICAL MODELING OF THE BUBBLE CHARGES DYNAMIC IN THE FRACTAL CLOUD DROPLETS

© Kумыков Т.

Institute of Applied Mathematics and Automation, Nalchik, Russia
e-mail: macst20@mail.com

Currently, the development of mathematical models of convective clouds with a detailed view of the environment impact on various fractal geological processes in clouds are of great interest and contribute to the overall picture of the physics of clouds. It is well known clouds with strong convective flows have a fractal structure and the processes in it are described using the mathematical apparatus of fractional calculus.

The paper presents a mathematical model of the charge dynamics in bubbles formed in cloud droplets in view of fractal media. It is shown that the process of charge dynamics of bubbles in a fractal medium is described by the equation with the Caputo fractional derivative.

The equation solutions of the growth kinetics and dynamics of charge in bubbles formed in a drop considering fractal clouds was obtained

$$a(t) = a_0 E_{\alpha,1}(Kt^{\alpha}), \quad 0 < \alpha < 1,$$

$$q_r(t) = nq_0 E_{\alpha,1}(Kt^{\alpha}), \quad 0 < \alpha < 1,$$

where a_0 – bubble size at the initial moment of time, $E_{\alpha,1}(Kt^{\alpha}) = \sum_{i=0}^{\infty} \frac{K^i t^{i\alpha}}{\Gamma(1+i\alpha)}$ – Mittag-Leffler like function, $K = 2, 4\varphi \frac{p^2}{\lambda p_0 \sigma}$, $\lambda > 0 = const$, φ – supersaturation, p – ambient pressure, p_0 – atmospheric pressure, σ – water surface tension, q_0 – bubble charge at the initial moment of time.

References

1. *Pietronero L., Tosatti E.* Fractals in Physics, Proceedings of the Sixth Trieste International Symposium on Fractals in Physics, ICTP, Trieste, Italy, 1985, pp. 644-649.
2. *Nakhushev A.M.* Fractional calculus and its application, Moscow, Fizmatlit, 2003, 272 p.

ABOUT ONE ADDITIVE PROBLEM WITH QUADRATIC FORMS THE DETERMINANT IS A PRIME

© Kurtova L.

Belgorod National Research University, Belgorod, Russia
e-mail: kurtovaln@ya.ru

In 1927 by Ingham were stated and solved by elementary method problems of received asymptotic formula for number of solution the equation:

$$x_1 x_2 - x_3 x_4 = 1, \quad x_1 x_2 \leq n. \quad (1)$$

This problem named by additive divisor problem.

In 1931 T. Esterman [1] derived asymptotic formula for number $J(n)$ of solution (1) by circular method:

$$J(n) = nP_2(\ln n) + R(n),$$

where $P_2(t)$ – polynomial degree 2, and $R(n) = O(n^{11/12} \ln^{17/3} n)$.

Estimation of remainder term this formula is defined more exactly by many researchers.

So in 1979 D.I. Ismoilov [2], developing Esterman method, proved that $R(n) = O(n^{5/6+\epsilon})$, where $\epsilon > 0$ – the arbitrarily small constant. By other method D. R. Heath-Brown [3] received the same estimation of remainder term.

In 2006 G.I. Arkhipov, V.N. Chubarikov [4] proved by elementary methods that $R(n) = O(n^{3/4} \ln^4 n)$.

In 1982 J.-M. Deshouillers, H. Iwaniec [5], using estimate for sum of Kloostermann's sums, proved that $R(n) = O(n^{2/3+\epsilon})$.

There are many analogs of this problem in math literature. There is one of them.

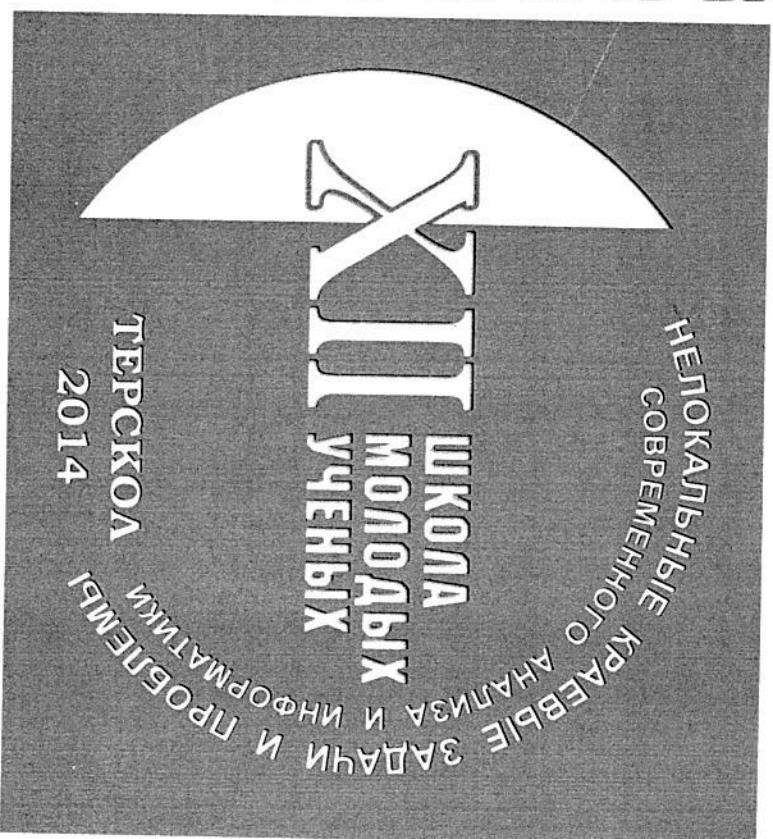
Let d – negative square-free number, $F = Q(\sqrt{d})$ – imaginary quadratic field, $\delta_F = -p$ – discriminant of field F , p – prime, $Q_1(\bar{m}), Q_2(\bar{k})$, – binary

Федеральное
государственное
бюджетное научное
учреждение "Институт
прикладной математики и
автоматизации"

Институт математики и
математического
моделирования Комитета
науки Министерства
образования и науки
Республики Кавказстан

Международный институт
математики, нано- и
информационных
технологий Аддыской
(Черкесской) Международной
академии наук

МАТЕРИАЛЫ



ПРОCEEDINGS

XII OF YOUNG SCIENTISTS SCHOOL

Non-local boundary value problems and problems
of modern analysis and informatics

KBR, Terskol

3-7 December 2014

Исломов Н.В. Краевая задача для уравнения эллиптического-гиперболического типа второго рода с условием Бинладзе Самарского в эллиптической части области	29
Казаков М.А. К вопросу о реализации логических операций в квантовых ЭП-нейронах	32
Канаметова Д.А. К вопросу математического моделирования информационного влияния социальных Интернет-сетей на процесс "цветных" революций	34
Карашена Л.Л. Задача в полушарии для параболического уравнения высокого порядка с оператором Джрбашяна-Нерсисяна	36
Кирикин Р.А. Об одном аналоге задачи А.А. Дезина для уравнения параболого-гиперболического типа с периодически повторяющейся областью в гиперболической части	38
Клинов А.С., Вирченко Ю.П. Описание унимодальных векторных полей на простых трехмерных периодических решетках, минимизирующих квадратичный функционал	40
Кутотова М.Н. О математической модели распространения информации	43
Кунижев Х.Д. Уравнение Шредингера для атома в цепочке Дам Тан Фат, Вирченко Ю.П. Стохастические модели электроматнитного поля	45
Лосанова Ф.М. Нелокальная задача для уравнения дробной диффузии в полушарии	48
Мажигихова М.Г. Начальная задача для дифференциального уравнения дробного порядка с запаздывающим аргументом	49
Макаова Р.Х. Задача Трикоми для одного уравнения смешанного типа	51
Масаева О.Х. Задача Дирихле для фрактального эллиптического уравнения	52
Нарожков В.В. Вейвлет-анализ акустических сигналов, возникающих при упругих соударениях зонда с поверхностью твердого тела	54
Новикова В.А. Об одной нелокальной задаче А.А. Дезина для неоднородного уравнения Лаврентьева-Бипадзе	56
Rikhtshina E.O. Partially invariant modelling of shallow water	58
Применко А.А. О разрешимости начально-краевых задач с общими условиями сопряжения для некоторых неклассических дифференциальных уравнений	59
Пушихова Р.А. Задача Гурса для обобщенного дробного телеграфного уравнения с операторами Калутто	60
Сергеева Е.М. О дробных аналогах реологических моделей Фойхта и Максвелла	61

Сокуров А.А. Математическое моделирование капиллярных менисков с учетом размерной зависимости поверхностного натяжения	63
Субботин А.В., Вирченко Ю.П. Обратимые динамические системы	65
Тхамоков М.Б. Краевая задача для обобщенного уравнения распространения волн в среде, обладающей памятью	68
Унгарова Л.Г. Решение задач параметрической идентификации некоторых дробных реологических моделей вязкоупругих сред с памятью	70
Фам Минь Туан, Вирченко Ю.П. Бифуркация в стохастической модели бинарной реакции	72
Фармонов Ш.Р. Аналог задачи типа задачи Франкля для уравнения смешанного типа второго рода	75
Хасамбиев М.В. Краевая задача для дробного дифференциального уравнения адвекции-диффузии	77
Хацимова В.В. Об одной задаче для стационарного уравнения Фоккера - Планка	79
Хуштова Ф.Г. Краевая задача в неограниченной области для надруженного уравнения параболического типа	81
Шматова Е.В. К вопросу о поиске учащающихся алгоритмов при помощи логических методов	83
Шхагалосев А.М. Краевая задача для одного нелинейного уравнения гиперболого-параболического типа	84

с совокупностью из $|\Lambda|$ условий $s^2(x) = 1$, $x \in \Lambda$. Наличие такой совокупности условий не позволяет применить стандартный метод неопределенных множителей для исследования функционала $N|s|$ на экстремум, что обуславливает некоторую неочевидность решения. В рассматриваемом в работе случае задачу удается решить следующим образом. Сначала, используя трансляционную инвариантность формы $N_\Lambda|s|$, «диагонализуем» ее переходом к комплексным переменным

$$\bar{s}(k) = \frac{1}{|\Lambda|} \sum_{x \in \Lambda} s(x) e^{-i(x, k)}, \quad k \in \bar{\Lambda}$$

так, что

$$N_\Lambda|s| = \frac{1}{2N} \sum_{k \in \bar{\Lambda}} \bar{I}(k) \eta(k), \quad (2)$$

где $\eta(k) = |s_j(k)|^2$ - неотрицательные переменные, подчиненные условию

$$\sum_{k \in \bar{\Lambda}} \eta(k) = N^2. \quad (3)$$

При этом переменные $\eta(k)$ не являются независимыми, а, во-первых, связаны условиями $\eta(k) = \eta(-k)$, $k \in \bar{\Lambda}$ и, во-вторых, - условиями

$$\sum_{k \in \bar{\Lambda}} \bar{s}_j(k) s_j^*(k' - k) = 0, \quad k \in \bar{\Lambda} \setminus 0. \quad (4)$$

Затем, найдется минимум линейной формы по $\eta(k)$ на выпуклом множестве $[0, 1]^{|\Lambda|}$ при условии выполнимости (3). Это приводит, с учетом равенства $\bar{I}(-k) = \bar{I}(k)$, к тому, что все поля искомого класса \mathcal{M} описываются формулой

$$s(x) = \sum_{k \in \mathcal{X}} \bar{s}(k) e^{i(k, x)} \quad (5)$$

так, что из (3) и (4) следует

$$\sum_{k \in \mathcal{X}} \eta(k) = N^2, \quad (6)$$

$$\sum_{k \in \mathcal{X}: k' - k \in \mathcal{X}} \bar{s}_j(k') s_j^*(k' - k) \neq 0, \quad k \in \mathcal{X}. \quad (7)$$

42

Наконец, непосредственной подстановкой формулы (5) в (6) и (7), алгебраически, проверяется, что, для их выполнимости, в сумме (5) должно остаться ровно два слагаемых с векторами $\{k, k'\} \subset \mathcal{X}$ и при этом коэффициенты в этих слагаемых должны быть комплексно сопряженными друг другу и взаимно ортогональными векторами. Из условия $s^2(x) = 1$ следует, что реальная и мнимая части этих коэффициентов имеют единичную норму.

Литература

1. Розаль Д. Статистическая механика. Строгие результаты. М.: Мир, 1971.

УДК 517.958

О МАТЕМАТИЧЕСКОЙ МОДЕЛИ РАСПРОСТРАНЕНИЯ ИНФОРМАЦИИ

© Куголова М.Н.

Федеральное государственное бюджетное учреждение
"Институт прикладной математики и автоматизации"

(Россия, Нальчик)

e-mail: kugolova.galina@mail.ru

В работе исследуется математическая модель распространения информации в группе взаимодействующих индивидов. Пусть $u = u(t)$ - количество агентов в момент времени t , n - численность индивидов в группе. С учетом нелокальности по времени процесс распространения информации может быть описан следующей задачей

$$\partial_{0t}^\alpha u = (a + bu)(n - u), \quad u(0) = u_0, \quad 0 < \alpha < 1, \quad (1)$$

где ∂_{0t}^α - оператор дробного дифференцирования в смысле Капуты [1, с.11], параметр a характеризует коммуникационную структуру, a - интенсивность распространения информации через средства массовой информации; b - интенсивность распространения информации через информированного ранее индивида (слухи). Данная модель в случае, когда $\alpha = 1$ рассмотрена в работе [2].

Литература

1. Натушева А.М. Дробное исчисление и его применение. М.: Физматлит. 2003. 272 с.

43

2. *Митяков А.П., Петров А.П., Морещева Н.А., Третьякова И.В.* Различные модели распространения информации в социуме // Математическое моделирование, 2014. Т. 26, № 3. С. 65-73.

УДК 517.958:530.145.6

УРАВНЕНИЕ ШРЕДИНГЕРА ДЛЯ АТОМА В ЦЕПОЧКЕ

© Кунижев Х.Л.

Федеральное государственное бюджетное научное учреждение
"Институт прикладной математики и автоматизации"
(Россия, Нальчик)
e-mail: kh.kunizhev@gmail.com

В работе [1] был найден спектр энергии для атомов-осцилляторов твердого тела с фрактальной структурой с учетом ангармонизма колебаний. В настоящей работе рассматривается аналогичная задача с использованием потенциала Морзе [2].

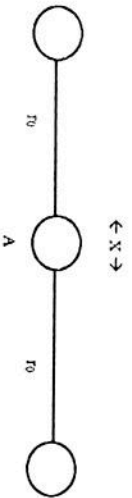


Рис. 1: Атом в цепочке

Рассматривается атом в цепочке (см. рис. 1). Парный потенциал Морзе имеет вид:

$$V(x) = D[\exp(-2\alpha(r - r_0)) - 2\exp(-\alpha(r - r_0))], \quad (1)$$

тогда энергия колебания атома A представляема в виде:

$$U(x) = V(r_0 + x) + V(r_0 - x) = 2D(\operatorname{ch}(2\alpha x) - 2\operatorname{ch}(\alpha x)). \quad (2)$$

Если принять во внимание смещение потенциальной кривой, то (2) принимает вид

$$U(x) = 2D(1 + \operatorname{ch}(2\alpha x) - 2\operatorname{ch}(\alpha x)). \quad (3)$$

С учетом (3) гамильтониан задачи запишется в виде:

$$\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + 2D(1 + \operatorname{ch}(2\alpha x) - 2\operatorname{ch}(\alpha x)). \quad (4)$$

Таким образом, получаем уравнение Шредингера:

$$\frac{d^2\Psi}{dx^2} + \frac{2m}{\hbar^2}[E - 2D(1 + \operatorname{ch}(2\alpha x) - 2\operatorname{ch}(\alpha x))]\Psi = 0. \quad (5)$$

Вводя новую переменную $y = \operatorname{ch}(\alpha x)$ получаем:

$$\frac{d^2\Psi}{dy^2} - \frac{1}{y^2} \frac{d\Psi}{dy} + \left(\frac{p}{y^2} - 2q + \frac{2q}{y}\right)\Psi = 0, \quad (6)$$

$$p = \frac{2mE}{\hbar^2\alpha^2}, \quad q = \frac{4mD}{\hbar^2\alpha^2}.$$

В данной работе исследуется уравнение (6): определяются волновая функция и спектр энергии.

Литература

1. *Резаишвили С.Ш.* Теплоемкость твердых тел фрактальной структуры с учетом ангармонизма колебаний атомов // ЖТФ. 2008. Т. 78. № 78. С. 54-58.
2. *Флокке З.* Задачи по квантовой механике. М.: Мир, 1974. С. 191-195.

УДК 519.21 + 537.86

СТОХАСТИЧЕСКИЕ МОДЕЛИ ЭЛЕКТРОМАГНИТНОГО ПОЛЯ

© Лам Тан Фат, Вирченко Ю.П.

Федеральное государственное автономное образовательное учреждение высшего профессионального образования "Велгфордский государственный национальный исследовательский университет"
(Россия, Велгфорд)
e-mail: lam_tan_fat_1802@yahoо.com

На основе стохастической модели изучаются тепловые флуктуации электромагнитного поля в ограниченной области $\Omega = [0, L]^3$, $L > 0$ в классическом (не квантовом) представлении. Из условия соленидальности поля с вероятностью единица находится общий вид корреляционной функции $K_{ij}(x, t, y, s)$.