

Российская Федерация

---

Науменко Ю.В.

“Панэлектродинамика”



10

Армавир

2019

Предлагается к рассмотрению проект классической теории электродинамики, альтернативной теории Максвелла, сформулированной на основе понятий “Электрическое поле”, “Магнитное поле”, “Скалярное магнитное поле”, “Скалярное электрическое поле”, “Движение поля”, на основе идеи о зависимости полевых переменных от скорости движения материальной среды.

ISBN 978-5-93750-329-9

© Науменко Ю.В. 2019г.

## “Панэлектродинамика”

[♥ Науменко В.С. и В.И.]

В результате проекта, начатого в 2006 году, была выпущена серия из девяти выпусков ∇ (Армавир, 2006г.), ∇2 (Армавир, 2010г.), ∇3(Армавир, 2012г.), ∇4 (Армавир, 2014г.), ∇5 (Армавир, 2015г.), ∇6(Армавир, 2017г.), ∇7(Армавир, 2018г.), ∇8(Армавир, 2018г.), ∇9 (Армавир, 2019г.) работ автора. В этих работах рассматривались различные подходы развития теории электродинамики, потребность в которой, по мнению многих исследователей уже давно назрела. В настоящей работе представлен проект теории электродинамики, сформулированной автором в выпусках ∇7, ∇8, ∇9. Ожидается, что теория применима как для непрерывно распределенных зарядов и токов, так и для одиночных движущихся с постоянной скоростью зарядов. Ожидается, что теория проявит себя при описании электродинамики сплошной среды, например, газовой среды или плазмы, в которых вихревое или турбулентное движения частиц среды задаются полем скоростей  $\bar{v}(t, \bar{r})$ . Как и теория Максвелла, наша теория описывает электростатику, магнитостатику, показывает, что электромагнитное поле без источников есть электромагнитные волны. К тому же она объясняет работу униполярного генератора, качественно объясняет эксперименты Николаева и им подобные. Хотя есть и отличия от теории Максвелла, которые позволят подтвердить нашу теорию или опровергнуть ее.

Понятия “Движение поля”, “Скорость движения поля” новые понятия как для математической дисциплины “Теория поля”, так и для физической теории “Электродинамика”:

∇5, ∇6, ∇7, ∇8, ∇9 :	Скалярное поле	Векторное поле
Пояснение к понятию движения поля.	$\exists \delta : \varphi(t + \Delta t, \bar{r} + \delta) = \varphi(t, \bar{r})$	$\exists \delta : \bar{B}(t + \Delta t, \bar{r} + \delta) = \bar{B}(t, \bar{r})$
Закон сохранения поля. Скорость движения поля	$\frac{\partial}{\partial t} \varphi + (\bar{v}_\delta \cdot \bar{\nabla}) \varphi = 0$	$\frac{\partial}{\partial t} \bar{B} + (\bar{v}_B \cdot \bar{\nabla}) \bar{B} = 0$

1) Рассматривается электромагнитное поле  $\Omega = \{ \bar{E}, \bar{B}, b, e \}$ , компоненты которого

$\bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r})$  – электрическое поле,  $\bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r})$  – магнитное поле,

$e(\bar{v}, t, \bar{r})$  – скалярное электрическое поле,  $b(\bar{v}, t, \bar{r})$  – скалярное магнитное поле

движутся со скоростями  $\bar{v}_E, \bar{v}_B, \bar{v}_e, \bar{v}_b$  соответственно, и для которых имеет место

$$\frac{\partial}{\partial t} \bar{E} + (\bar{v}_E \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E} = 0, \quad \frac{\partial}{\partial t} \bar{B} + (\bar{v}_B \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B} = 0, \quad \frac{\partial}{\partial t} e + (\bar{v}_e \cdot \bar{\nabla}) \cdot e = 0, \quad \frac{\partial}{\partial t} b + (\bar{v}_b \cdot \bar{\nabla}) \cdot b = 0.$$

Из последних формул находят  $\bar{v}_E, \bar{v}_B, \bar{v}_e, \bar{v}_b$  / см.  $\nabla S$  / , считая, что для скалярных полей имеет место  $\bar{v}_e \uparrow\uparrow \bar{v}_E, \bar{v}_b \uparrow\uparrow \bar{v}_B$  .

Полевые переменные  $\bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}), \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}), e(\bar{v}, t, \bar{r}), b(\bar{v}, t, \bar{r})$  зависят от скорости  $\bar{v}$ -движения материи в точке наблюдения, которая отождествляется со скоростью перемещения объемной плотности энергии  $\omega$  , входящей в закон сохранения энергии в сплошной среде

$$\partial\omega / \partial t + \text{div}\bar{S} = 0 ; \bar{S} = \omega \cdot \bar{v} - \text{вектор Умова (вектор плотности потока энергии)}.$$

Если материя существует только в виде электромагнитного поля, то Закон сохранения энергии

$$\text{для } \Omega = \{ \bar{E}, \bar{B}, e, b \}: \quad \partial\omega_\Omega / \partial t + \text{div}\bar{S}_\Omega = \partial\omega_\Omega / \partial t + \text{div}(\omega_\Omega \cdot \bar{v}_\Omega) = 0 ,$$

$$\partial(\omega_E + \omega_B + \omega_e + \omega_b) / \partial t + (-\omega_E \cdot \text{div}\bar{v}_E - \omega_B \cdot \text{div}\bar{v}_B - \omega_e \cdot \text{div}\bar{v}_e - \omega_b \cdot \text{div}\bar{v}_b) +$$

$$+ \text{div}(\omega_E \cdot \bar{v}_E + \omega_B \cdot \bar{v}_B + \omega_e \cdot \bar{v}_e + \omega_b \cdot \bar{v}_b) = 0 \Rightarrow \partial\omega_\Omega / \partial t + \text{div}\bar{S}_\Omega = \Delta\Omega = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \bar{v} = \bar{v}_\Omega = \bar{S}_\Omega / \omega_\Omega = \sum_Y \bar{S}_Y / \sum_Y \omega_Y , \quad \text{где из } \partial Y / \partial t + (\bar{v}_Y \cdot \bar{\nabla}) \cdot Y = 0 \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \partial\omega_Y / \partial t - \omega_Y \cdot \text{div}\bar{v}_Y + \text{div}(\omega_Y \cdot \bar{v}_Y) = 0 \Rightarrow \partial\omega_Y / \partial t + \text{div}\bar{S}_Y = \Delta_Y , \quad Y = "E", "B", "e", "b"$$

$$\omega_E = E^2 / 8\pi, \omega_B = B^2 / 8\pi, \omega_e = e^2 / 8\pi, \omega_b = b^2 / 8\pi .$$

Рассуждения, которые не приводились в предыдущих выпусках:

a) нахождение компонент скорости движения векторного поля:

$$v_x = \frac{-(\partial B_x / \partial t)^2}{\left( \frac{\partial B_x(t, \bar{r})}{\partial t} \frac{\partial}{\partial x} + \frac{\partial B_y(t, \bar{r})}{\partial t} \frac{\partial}{\partial y} + \frac{\partial B_z(t, \bar{r})}{\partial t} \frac{\partial}{\partial z} \right) B_x}, \quad v_y = \frac{-(\partial B_y / \partial t)^2}{\left( \frac{\partial B(t, \bar{r})}{\partial t} \cdot \bar{\nabla} \right) B_y}, \quad v_z = \frac{-(\partial B_z / \partial t)^2}{\left( \frac{\partial B(t, \bar{r})}{\partial t} \cdot \bar{\nabla} \right) B_z};$$

b) скорость движения скалярного поля по направлению градиента этого же скалярного поля:

$$v_{\varphi_x} = \frac{(\partial\varphi / \partial t) \cdot (\partial\varphi / \partial x)}{\left( \frac{\partial\varphi}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial\varphi}{\partial y} \right)^2 + \left( \frac{\partial\varphi}{\partial z} \right)^2}, \quad v_{\varphi_y} = \frac{(\partial\varphi / \partial t) \cdot (\partial\varphi / \partial y)}{\left( \frac{\partial\varphi}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial\varphi}{\partial y} \right)^2 + \left( \frac{\partial\varphi}{\partial z} \right)^2}, \quad v_{\varphi_z} = \frac{(\partial\varphi / \partial t) \cdot (\partial\varphi / \partial z)}{\left( \frac{\partial\varphi}{\partial x} \right)^2 + \left( \frac{\partial\varphi}{\partial y} \right)^2 + \left( \frac{\partial\varphi}{\partial z} \right)^2}$$

c) скорость движения потенциала, создаваемого движущейся ( $\bar{v} = \text{const}$ ) заряженной частицей:

$$\varphi = \frac{q(t)}{R} = \frac{q(t)}{|\bar{r} - \bar{v} \cdot t|} \Rightarrow \frac{\partial\varphi}{\partial t} + (\bar{v}_\varphi \cdot \bar{\nabla})\varphi = 0 \Rightarrow \frac{q'_t}{R} + \frac{q \cdot (\bar{v} \cdot \bar{R})}{R^3} - q \frac{(\bar{v}_\varphi \cdot \bar{R})}{R^3} = 0 \Rightarrow \bar{v}_\varphi = \frac{q'_t \cdot (\bar{r} + \bar{v} \cdot t)}{q} + \bar{v}$$

d) скорость движения скалярного магнитного поля движ. ( $\bar{v} = \text{const}$ ) заряж. частицей:  $\bar{v}_b = \bar{v}$

$$b = \frac{q \cdot (\bar{v} \cdot \bar{R})}{c \cdot R^3} \Rightarrow \frac{\partial b}{\partial t} + (\bar{v}_b \cdot \bar{\nabla})b = 0 \Rightarrow \frac{3q \cdot (\bar{v} \cdot \bar{R})^2}{c \cdot R^5} - \frac{q \cdot v^2}{c \cdot R^3} + \bar{v}_b \cdot \left\{ -\frac{3 \cdot q \cdot (\bar{v} \cdot \bar{R}) \cdot \bar{R}}{c \cdot R^5} + \frac{q \cdot \bar{v}}{c \cdot R^3} \right\} = 0$$

2) Для заряда:  $q(\bar{v}, t, \bar{r}) = q(\bar{0}, t, \bar{r})$  .

Для плотности заряда и тока:  $\rho(\bar{v}, t, \bar{r}) = \rho(\bar{0}, t, \bar{r}), \quad \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{j}(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} \cdot \rho(\bar{0}, t, \bar{r})$  .

3) Исходя из  $\bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{E}(\bar{0}, t, \bar{r} + \bar{v} \cdot t), \quad \bar{e}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{e}(\bar{0}, t, \bar{r} + \bar{v} \cdot t),$

$$\bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{B}(\bar{0}, t, \bar{r} + \bar{v} \cdot t), \quad \bar{b}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{b}(\bar{0}, t, \bar{r} + \bar{v} \cdot t)$$

следует  $\bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{v}_E(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}(t, \bar{r}), \quad \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}(t, \bar{r}),$

$$\bar{v}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{v}_e(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}(t, \bar{r}), \quad \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}(t, \bar{r}) .$$

4) закон сохранения электрического заряда, записанный в виде уравнения

$$\text{непрерывности: } \partial\rho(\bar{0}, t, \bar{r}) / \partial t + \text{div}\bar{j}(\bar{0}, t, \bar{r}) = 0 .$$

$$\frac{\partial \rho(\bar{v}, t, \bar{r})}{\partial t} + \text{div} \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{\partial \rho(\bar{0}, t, \bar{r})}{\partial t} + \text{div} \{ \bar{j}(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} \cdot \rho(\bar{0}, t, \bar{r}) \} = -\text{div} \{ \bar{v} \cdot \rho(\bar{0}, t, \bar{r}) \} = \begin{cases} 0 \\ \neq 0 \end{cases}$$

5) При отсутствии источников или на очень большом расстоянии от локальной области, в которой сосредоточены источники, электромагнитное поле  $\Omega = \{ \bar{E}, \bar{B}, b, e \}$  движется с постоянной скоростью, равной скорости света.

Самое движение электромагнитного поля в этом случае представляет собой волну, фазовая скорость которой равна скорости света. / см.  $\nabla 9$  /

6) Система уравнений теории электродинамики:

$$\bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \int \rho(\bar{v}, t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$\bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \int \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}') \times \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$e(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \int \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{0}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} e(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r}) = 0$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{0}$$

$$\frac{\partial}{\partial t} b(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = 0$$

7) Сила, действующая на заряд:  $\bar{f} = q \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r})$

$$\bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[ \frac{\bar{v} - \bar{v}_B}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v} - \bar{v}_b}{c} \cdot b \right\} \quad \vee \quad \bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[ \frac{\bar{v} - \bar{v}_B}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v} - \bar{v}_b}{c} \cdot b + \frac{\bar{v} - \bar{v}_e}{c} \cdot e \right\}$$

**Об авторе:** В 1977г. закончил физико-математический факультет Армавирского Государственного педагогического института. В 2006г. предложил свой вариант единой теории поля. В 2012г - 2019г рассмотрел ряд вариантов развития теории электродинамики. Россия, Краснодарский край, г. Армавир, ул. Азовская 9, кв. 45 mail-to: [naumenko\\_ju@mail.ru](mailto:naumenko_ju@mail.ru) ; http:// [www.etvp.narod.ru](http://www.etvp.narod.ru) ; http:// [www.maxetp.narod.ru](http://www.maxetp.narod.ru)

Подписано в печать 27.08.2019 г. Формат бумаги 60x84/16. Бумага офсетная.

Печать цифровая. Усл. п. л. 0,25. Уч. изд. л. 0,25. Заказ № 1253у. Тираж 20.

ООО «Редакция газеты «Армавирский собеседник» подразделение Армавирская типография. 352900, Россия, г. Армавир, ул. Комсомольская, 123. ИНН 2372001512. Тел. (86137) 3-22-27.



ISBN 978-5-93750-329-9