

Российская Федерация

Науменко Ю.В.

**Электромагнитные волны в теории
“Панэлектродинамика”**



Армавир

2020

В этом выпуске продолжена работа над проектом “Панэлектродинамика” – рассмотрение новой 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 978-5-93750-336-7

© Науменко Ю.В. 2020г.

Электромагнитные волны в теории “Панэлектродинамика”

[♥ Науменко В.С. и В.И.]

В литературе, как в научной, так и в паранаучной, встречаются выражения “ магнитное поле движется “, “ скорость движения магнитного поля “. Причем такие выражения употребляются довольно давно, чуть ли не со времен Фарадея, например в вопросе “Значит ли то, что при перемещении постоянного магнита в пространстве перемещается “его магнитное поле?”. Но какой смысл вкладывается в эти выражения? Точно понятия “поле движется “, “скорость движения поля “ не определяются. 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.	$\exists \bar{\delta} : \varphi(t + \Delta t, \bar{r} + \bar{\delta}) = \varphi(t, \bar{r})$	$\exists \bar{\delta} : \vec{B}(t + \Delta t, \bar{r} + \bar{\delta}) = \vec{B}(t, \bar{r})$
Закон сохранения поля. Скорость движения поля	$\frac{\partial}{\partial t} \varphi + (\bar{v}_\delta \cdot \bar{\nabla}) \varphi = 0$	$\frac{\partial}{\partial t} \vec{B} + (\bar{v}_B \cdot \bar{\nabla}) \vec{B} = 0$

Пояснение к понятию скалярное магнитное поле, скалярное электрическое поле.
<p>Движущаяся со скоростью \bar{v} частица с зарядом q создает поля: / см. ∇6 § 4 /</p> <p>- электрическое поле</p> $\bar{E} = \frac{q}{R^3} \cdot \bar{R} = q \cdot \frac{\bar{r} - \bar{r}_0}{ \bar{r} - \bar{r}_0 ^3} = q \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v} \cdot t}{ \bar{r} - \bar{v} \cdot t ^3}$ <p>- магнитное поле</p> $\bar{B} = rot \bar{A} = rot \frac{q \cdot \bar{v}}{R^3} = \frac{1}{c} \cdot \frac{q}{R^3} \cdot [\bar{v} \times \bar{R}] = \frac{1}{c} \cdot q \cdot [\bar{v} \times \frac{\bar{r} - \bar{r}_0}{ \bar{r} - \bar{r}_0 ^3}] = \frac{1}{c} \cdot q \cdot [\bar{v} \times \frac{\bar{r} - \bar{v} \cdot t}{ \bar{r} - \bar{v} \cdot t ^3}] = \frac{1}{c} \cdot [\bar{v} \times \bar{E}]$

- скалярное магнитное поле

$$b = -\operatorname{div} \bar{A} = -\frac{1}{c} \cdot \frac{q}{R^3} \cdot (\bar{v} \cdot \bar{R}) = q \cdot \bar{v} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{r}_0}{|\bar{r} - \bar{r}_0|^3} = \frac{1}{c} \cdot q \cdot \bar{v} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v} \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v} \cdot t|^3} = \frac{1}{c} \cdot (\bar{v} \cdot \bar{E})$$

- скалярное электрическое поле

$$e = \frac{1}{c} \cdot (\bar{v} \cdot \bar{B}) = \frac{1}{c} \cdot (\bar{v} \cdot \left\{ \frac{1}{c} \cdot q \cdot [\bar{v} \times \frac{\bar{r} - \bar{v} \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v} \cdot t|^3}] \right\}) = 0$$

На движущуюся заряженную частицу действует сила:

$$\bar{f} = q \cdot \bar{E} + q \cdot \frac{1}{c} \cdot [\bar{v} \times \bar{B}] + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v} \cdot b$$

Магнитное взаимодействие двух движущихся электрически заряженных частиц подчиняется третьему закону Ньютона

Идея о скалярном магнитном поле принадлежит Николаеву Г.В.

По словам Николаева Г.В. экспериментального и критического теоретического материала уже достаточно для того, чтобы приступить к разработке новой теории электродинамики. В выпусках $\nabla 7 \div \nabla 8$ проекта автора этой работы дана формулировка новой теории электродинамики, которая получила название “Панэлектродинамика”.

Как и теория Максвелла, теория Панэлектродинамика 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.

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

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

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 полевых переменных, которая отождествляется со скоростью перемещения объемной плотности энергии ω , входящей в закон сохранения энергии в сплошной среде

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

$$\bar{v} = \bar{v}_{\text{материя}} = \frac{\bar{S}_{\text{материя}}}{\omega_{\text{материя}}} = \frac{\bar{S}_{\text{Заданная материя}} + \bar{S}_{\text{материя эм. поля}}}{\omega_{\text{Заданная материя}} + \omega_{\text{материя эм. поля}}} = \frac{\omega_{\text{Заданная материя}} \cdot \bar{v}_{\text{Заданная материя}} + \omega_{\text{материя эм. поля}} \cdot \bar{v}_{\text{материя эм. поля}}}{\omega_{\text{Заданная материя}} + \omega_{\text{материя эм. поля}}}, \text{ где}$$

$$\begin{aligned} \omega_{\text{материя эм. поля}} \cdot \bar{\nu}_{\text{материя эм. поля}} &= \\ &= \frac{E^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{\nu}_E + \frac{B^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{\nu}_B + \frac{e^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{\nu}_e + \frac{b^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{\nu}_b \\ \omega_{\text{материя эм. поля}} &= \frac{E^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{B^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{e^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{b^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \end{aligned}$$

2) Система уравнений теории Панэлектродинамика:

$$\begin{aligned} \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \int \rho(t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' - \frac{1}{c} \cdot \bar{\nu}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{\nu}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) \\ \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \frac{1}{c} \cdot \int \left\{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \bar{\nu} \cdot \rho(t, \bar{r}') \right\} \times \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{\nu}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{\nu}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r}) \\ e(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \frac{1}{c} \cdot \bar{\nu}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) \\ b(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \frac{1}{c} \cdot \int \left\{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \bar{\nu} \cdot \rho(t, \bar{r}') \right\} \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{\nu}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) \\ \frac{\partial}{\partial t} \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \left(\bar{\nu}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla} \right) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \bar{0} \\ \frac{\partial}{\partial t} e(\bar{v}, t, \bar{r}) + \left(\bar{\nu}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla} \right) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r}) &= 0 \\ \frac{\partial}{\partial t} \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \left(\bar{\nu}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla} \right) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \bar{0} \\ \frac{\partial}{\partial t} b(\bar{v}, t, \bar{r}) + \left(\bar{\nu}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla} \right) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) &= 0 \end{aligned}$$

3) Сила, действующая на заряд: $\bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{\nu}}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{\nu}}{c} \cdot b \right\}$

4) 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 $\bar{\nu}_\Omega = \bar{\nu}_E = \bar{\nu}_B = \bar{\nu}_b = \bar{\nu}_e = \bar{c}$.

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

5) Замечание к теории “Панэлектродинамика”.

Не исключено то, что при идеальных начальных условиях (задании ρ , \bar{j} близким к физической реальности) в результате расчета будет получено $\bar{\nu}_E = \bar{\nu}_B = \bar{\nu}_e = \bar{\nu}_b \equiv \bar{\nu}_\Omega$.

=====

I. Электромагнитные волны в теории “Панэлектродинамика” /

Уравнение	Возможное решение
$\frac{\partial}{\partial t} Y + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot Y = \bar{0}$	$Y = Y_0 \cdot \cos(\omega \cdot t - \bar{k} \cdot \bar{r}) = Y_0 \cdot \cos(\omega \cdot t - k_x \cdot x - k_y \cdot y - k_z \cdot z)$

Панэлектродинамика	Теория Максвелла
<p>Закон сохранения поля, движущегося с постоянной скоростью $\bar{c} = c \cdot \bar{m}$.</p> $\frac{\partial}{\partial t} \xi(t, \bar{r}) + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \xi(t, \bar{r}) = \bar{0}$ $\frac{\partial}{\partial t} \xi(t, \bar{r}) + c \cdot (\bar{m} \cdot \bar{\nabla}) \xi(t, \bar{r}) = \bar{0}$ $\frac{1}{c} \cdot \frac{\partial}{\partial t} \xi(t, \bar{r}) + (\bar{m} \cdot \bar{\nabla}) \xi(t, \bar{r}) = \bar{0}$ <p>Решение: любая функция вида</p> $\xi(t, \bar{r}) =$ $= f\left(\omega \cdot t - \frac{\omega}{c} \cdot m_x \cdot x - \frac{\omega}{c} \cdot m_y \cdot y - \frac{\omega}{c} \cdot m_z \cdot z\right)$ <p>$\bar{c} = c \cdot \bar{m}$ - скорость движения поля $c = const$, $\bar{c} = const$, \bar{m} - ед. вектор направления по которому движется поле.</p>	<p>Волновое уравнение.</p> $\frac{1}{c^2} \cdot \frac{\partial^2}{\partial t^2} \xi(t, \bar{r}) - \nabla^2 \xi(t, \bar{r}) = \bar{0}$ <p>Решение: любая функция вида</p> $\xi(t, \bar{r}) = f(\omega \cdot t - k_x \cdot x - k_y \cdot y - k_z \cdot z) =$ $= f\left(\omega \cdot t - \frac{\omega}{c} \cdot n_x \cdot x - \frac{\omega}{c} \cdot n_y \cdot y - \frac{\omega}{c} \cdot n_z \cdot z\right)$ <p>волновой вектор $\bar{k} = \frac{\omega}{c} \cdot \bar{n}$. \bar{n} - ед. вектор направления распространения волны. $c = \frac{\omega}{k}$ - скорость волны, фазовая скорость.</p>
Замечаем, что если $\bar{m} = \bar{n}$, то решения обоих уравнений одинаковы.	

<p>Система уравнений теории Панэлектродинамика / см. 2) / при $\bar{v}_\Omega = \bar{v}_E = \bar{v}_B = \bar{v}_b = \bar{v}_e = \bar{c} \Rightarrow$ уравнения поля электромагнитной волны:</p> $\frac{\partial}{\partial t} \bar{E} + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E} = \bar{0}; \quad \frac{\partial}{\partial t} \bar{B} + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B} = \bar{0}; \quad \frac{\partial}{\partial t} e + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot e = \bar{0}; \quad \frac{\partial}{\partial t} b + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot b = \bar{0}$ $e = \frac{1}{c} \cdot \bar{c} \cdot \bar{B}; \quad b = \frac{1}{c} \cdot \bar{c} \cdot \bar{E}; \quad \bar{E} = -\frac{1}{c} \cdot \bar{c} \times \bar{B} + \frac{1}{c} \cdot \bar{c} \cdot b; \quad \bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{c} \times \bar{E} + \frac{1}{c} \cdot \bar{c} \cdot e$
--

Тогда:

$\bar{E} = \bar{E}_\perp + \bar{E}_\parallel$; $\bar{B} = \bar{B}_\perp + \bar{B}_\parallel$; $\bar{E}_\perp \perp \bar{c}$; $\bar{E}_\parallel \parallel \bar{c}$; $\bar{B}_\perp \perp \bar{c}$; $\bar{B}_\parallel \parallel \bar{c}$	
$\frac{\partial}{\partial t} \bar{E} + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E} = \bar{0}$	$\frac{\partial}{\partial t} \bar{E}_\perp + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E}_\perp = \bar{0}$; $\frac{\partial}{\partial t} \bar{E}_\parallel + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E}_\parallel = \bar{0}$
$\frac{\partial}{\partial t} \bar{B} + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B} = \bar{0}$	$\frac{\partial}{\partial t} \bar{B}_\perp + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B}_\perp = \bar{0}$; $\frac{\partial}{\partial t} \bar{B}_\parallel + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B}_\parallel = \bar{0}$
$\frac{\partial}{\partial t} e + (\bar{c} \cdot \bar{\nabla}) \cdot e = \bar{0}$	

$\frac{\partial}{\partial t} b + (\vec{c} \cdot \vec{\nabla}) \cdot b = \bar{0}$	
$\vec{E} = -\frac{1}{c} \cdot \vec{c} \times \vec{B} + \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot b$	$\vec{E}_{\perp} = -\frac{\vec{c}}{c} \times \vec{B}_{\perp} \Rightarrow E_{\perp} = B_{\perp} ; \vec{E}_{\parallel} = \frac{\vec{c}}{c} \cdot b ; E_{\parallel} = b $
$\vec{B} = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \times \vec{E} + \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot e$	$\vec{B}_{\perp} = \frac{\vec{c}}{c} \times \vec{E}_{\perp} \Rightarrow B_{\perp} = E_{\perp} ; \vec{B}_{\parallel} = \frac{\vec{c}}{c} \cdot e ; B_{\parallel} = e $
$e = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot \vec{B} ;$	$e = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot \vec{B}_{\parallel} \Rightarrow B_{\parallel} = e $
$b = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot \vec{E}$	$b = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot \vec{E}_{\parallel} \Rightarrow E_{\parallel} = b $

В итоге:

Структура электромагнитной волны	
Теория “Панэлектродинамика”	Теория Максвелла

Панэлектродинамика			
Уравнения поля электромагнитной волны(общий случай):			
$\frac{\partial}{\partial t} \vec{E} + (\vec{c} \cdot \vec{\nabla}) \cdot \vec{E} = \bar{0} ; \frac{\partial}{\partial t} \vec{B} + (\vec{c} \cdot \vec{\nabla}) \cdot \vec{B} = \bar{0} ; \frac{\partial}{\partial t} e + (\vec{c} \cdot \vec{\nabla}) \cdot e = \bar{0} ; \frac{\partial}{\partial t} b + (\vec{c} \cdot \vec{\nabla}) \cdot b = \bar{0}$			
$e = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot \vec{B} ; b = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot \vec{E} ; \vec{E} = -\frac{1}{c} \cdot \vec{c} \times \vec{B} + \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot b ; \vec{B} = \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \times \vec{E} + \frac{1}{c} \cdot \vec{c} \cdot e$			
Некоторые возможные варианты структуры электромагнитной волны $\Omega\{\vec{E}, \vec{B}, e, b\}$			
1) $\Omega\{\vec{E}, \vec{B}, 0, 0\}$	2) $\Omega\{\vec{E}, \vec{B}, e, b\}$	3) $\Omega\{\vec{E}, \bar{0}, 0, b\}$	4) $\Omega\{\bar{0}, \vec{B}, e, 0\}$
$\vec{E} \perp \vec{c}$ поперечность	$\vec{E} \parallel \vec{c}$ продольность	$\vec{E} \parallel \vec{c}$	$\vec{B} \parallel \vec{c}$
$\vec{B} \perp \vec{c}$ поперечность	$\vec{B} \parallel \vec{c}$ продольность	$\vec{B} = \bar{0}$	$\vec{E} = \bar{0}$
$\vec{E} \perp \vec{B}$	$E = B = e = b$	$E = b$	$B = e$
$E = B ; e = 0 ; b = 0$	$e \neq 0 ; b \neq 0$	$e = 0$	$b = 0$
Такая же структура			

эл.магн. волны в теории Максвелла.			
---------------------------------------	--	--	--

=====
 II. Найдем поля, создаваемые частицей, имеющей заряд q и движущейся с постоянной скоростью \bar{v}_q ,

Система уравнений теории Панэлектродинамика :

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

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

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

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

1) Для нашей задачи

$$\int \rho(t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' = q \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} \equiv \bar{E}_0$$

$$\int \{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \bar{v} \cdot \rho(t, \bar{r}') \} \times \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' = \{ q \cdot \bar{v}_q - q \cdot \bar{v} \} \times \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} \equiv \bar{B}_0$$

$$\int \{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \bar{v} \cdot \rho(t, \bar{r}') \} \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' = \{ q \cdot \bar{v}_q - q \cdot \bar{v} \} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} \equiv b_0$$

2) Естественно считать, что все компоненты электромагнитного поля $\Omega = \{ \bar{E}, \bar{B}, b, e \}$

движутся с одинаковыми скоростями равными скорости движения частицы \bar{v}_q .

$$\bar{v}_\Omega = \bar{v}_E = \bar{v}_B = \bar{v}_b = \bar{v}_e = \bar{v}_q.$$

Тем более, что в более ранних выпусках прямыми вычислениями мы уже находили

скорость движения электрического поля $\bar{E} = q \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3}$ и

скорость движения магнитного поля $\bar{B} = q \cdot [\bar{v}_q \times \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3}]$.

Было получено $\bar{v}_E = \bar{v}_q$; $\bar{v}_B = \bar{v}_q$.

3) В точке наблюдения полевых переменных \bar{E} , \bar{B} , b , e

материя движется со скоростью \bar{v} , равной скорости движения электромагнитного поля $\Omega = \{\bar{E}, \bar{B}, b, e\} \Rightarrow \bar{v} = \bar{v}_\Omega = \bar{v}_q$. Или формально

$$\bar{v} = \bar{v}_{\text{материя}} = \frac{\bar{S}_{\text{материя}}}{\omega_{\text{материя}}} = \frac{\bar{S}_{\text{Заданная материя}} + \bar{S}_{\text{материя эм. поля}}}{\omega_{\text{Заданная материя}} + \omega_{\text{материя эм. поля}}} =$$

$$= \frac{\bar{0} + \frac{E^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_\Omega + \frac{B^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_\Omega + \frac{e^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_\Omega + \frac{b^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_\Omega}{0 + \frac{E^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{B^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{e^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{b^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi}} = \bar{v}_\Omega = \bar{v}_q$$

$$4) \bar{B}_0 = \left\{ q \cdot \bar{v}_q - q \cdot \bar{v} \right\} \times \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} = \left\{ q \cdot \bar{v}_q - q \cdot \bar{v} \right\} \times \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} = 0$$

$$b_0 = \left\{ q \cdot \bar{v}_q - q \cdot \bar{v} \right\} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} = \left\{ q \cdot \bar{v}_q - q \cdot \bar{v} \right\} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{|\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t|^3} = 0$$

5) Тогда система уравнений теории Панэлектродинамика запишется так:

$$\bar{E}(\bar{v}_q, t, \bar{r}) = \bar{E}_0 - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}_q, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}_q, t, \bar{r})$$

$$\bar{B}(\bar{v}_q, t, \bar{r}) = \bar{B}_0 + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{E}(\bar{v}_q, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot e(\bar{v}_q, t, \bar{r})$$

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

$$\boxed{\bar{v} = \bar{v}_q}$$

$$b(\bar{v}_q, t, \bar{r}) = b_0 + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{E}(\bar{v}_q, t, \bar{r})$$

Или учитывая, что $\bar{B}_0 = 0$; $b_0 = 0$:

Система уравнений теории Панэлектродинамика для полей, создаваемых частицей, имеющей заряд q и движущейся с постоянной скоростью v_q ,
--

$\bar{E} = \bar{E}_0 - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{B} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot b$; $\bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{E} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot e$; $e = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{B}$; $b = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{E}$

6) Проведем рассуждения

$\bar{E} = \bar{E}_0 - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{B} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot b$; $\bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{E} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot e$; $e = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{B}$; $b(\bar{v}_q, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{E}$
--

$e = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \left\{ \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{E} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot e \right\} = \frac{v_q^2}{c^2} \cdot e^2 \Rightarrow e = \frac{v_q^2}{c^2} \cdot e^2 \Rightarrow \boxed{e = 0}$

$$\boxed{e=0} \Rightarrow \quad \bar{E} = \bar{E}_0 - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{B} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot b ; \quad \bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{E} ; \quad e = 0 ; \quad b = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{E}$$

$$\bar{E} = \bar{E}_0 - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{B} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot b = \bar{E}_0 - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \left\{ \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{E} \right\} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \left\{ \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{E} \right\} = \bar{E}_0 + \frac{v_q^2}{c^2} \cdot \bar{E} \Rightarrow$$

$$\bar{E} = \bar{E}_0 / \left(1 - \frac{v_q^2}{c^2} \right)$$

$$\bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \bar{E} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \times \left\{ \bar{E}_0 / \left(1 - \frac{v_q^2}{c^2} \right) \right\} \Rightarrow \quad \bar{B} = \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \times \bar{E}_0$$

$$b = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \bar{E} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_q \cdot \left\{ \bar{E}_0 / \left(1 - \frac{v_q^2}{c^2} \right) \right\} \Rightarrow \quad b = \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \cdot \bar{E}_0$$

В итоге поля, создаваемые частицей, имеющей заряд q и движущейся с постоянной скоростью \bar{v}_q , таковы:

$$\bar{E} = \bar{E}_0 / \left(1 - \frac{v_q^2}{c^2} \right) ; \quad \bar{B} = \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \times \bar{E}_0 ; \quad e = 0 ; \quad b = \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \cdot \bar{E}_0$$

$$\bar{E} = q \cdot \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{\left| \bar{r} - \bar{v}_q \cdot t \right|^3} ; \quad \text{отличие от ожидаемого} \quad \bar{E} = q \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{\left| \bar{r} - \bar{v}_q \cdot t \right|^3}$$

$$\bar{B} = q \cdot \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \times \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{\left| \bar{r} - \bar{v}_q \cdot t \right|^3} ; \quad \text{отличие от ожидаемого} \quad \bar{B} = q \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \times \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{\left| \bar{r} - \bar{v}_q \cdot t \right|^3}$$

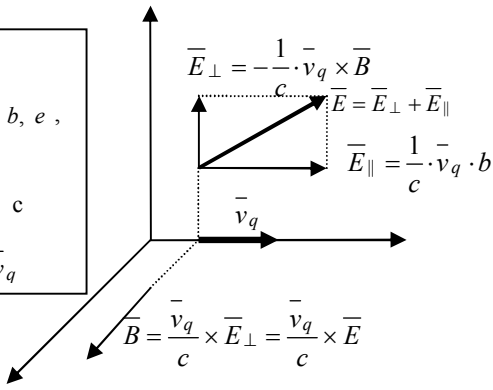
$$e = 0 ;$$

$$b = q \cdot \frac{1}{1 - v_q^2 / c^2} \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{\left| \bar{r} - \bar{v}_q \cdot t \right|^3} \quad \text{отличие от ожидаемого} \quad b = q \cdot \frac{\bar{v}_q}{c} \cdot \frac{\bar{r} - \bar{v}_q \cdot t}{\left| \bar{r} - \bar{v}_q \cdot t \right|^3} .$$

Можно подумать о экспериментах измерения полей, создаваемые частицей, имеющей заряд q и движущейся с постоянной скоростью \bar{v}_q , с целью проверки теории.

Движение полей поступательное и не представляет собой волновое движение.

Структура движения полей \vec{E} , \vec{B} , b , e , создаваемых зарядом q движущимся с постоянной скоростью \vec{v}_q



III. Рассмотрим действие силы на электрический заряд со стороны электромагнитной волны. В предыдущих выпусках $\nabla 7 \div \nabla 12$ приводились выражения для силы, действующей на электрический заряд. Дополняя их, рассмотрим:

а) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v}}{c} \cdot b \right\}$ б) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v}}{c} \cdot e \right\}$ в) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v} - \vec{v}_B}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v} - \vec{v}_b}{c} \cdot b \right\}$
 г) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v} - \vec{v}_B}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v} - \vec{v}_e}{c} \cdot e \right\}$ д) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v} - \vec{v}_B}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v} - \vec{v}_b}{c} \cdot b + \frac{\vec{v} - \vec{v}_e}{c} \cdot e \right\}$

Сила, действующая на заряд со стороны электромагнитной волны :	
1) (*)	а) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v}}{c} \cdot b \right\}$ б) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v}}{c} \cdot e \right\}$ - Сила Лоренца- Николаева.
2) (**)	в) $\vec{f} = q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v} - \vec{v}_B}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v} - \vec{v}_b}{c} \cdot b \right\} =$ $/ \quad \vec{v}_\Omega = \vec{v}_E = \vec{v}_B = \vec{v}_b = \vec{v}_e = \vec{c} \quad /$ $= q \cdot \left\{ \vec{E} + \left[\frac{\vec{v} - \vec{c}}{c} \times \vec{B} \right] + \frac{\vec{v} - \vec{c}}{c} \cdot b \right\} =$ $= q \cdot \left\{ \vec{E} + \frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} + \frac{\vec{v}}{c} \cdot b \right\} - q \cdot \frac{1}{c} \cdot [\vec{c} \times \vec{B}] - q \cdot \frac{\vec{c}}{c} \cdot b =$ $= q \cdot \left\{ \vec{E} + \frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} + \frac{\vec{v}}{c} \cdot b \right\} + q \cdot \vec{E}_\perp - q \cdot \vec{E}_\parallel =$ $= \{ q \cdot \vec{E}_\perp + q \cdot \vec{E}_\parallel + q \cdot \frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} + q \cdot \frac{\vec{v}}{c} \cdot b \} + q \cdot \vec{E}_\perp - q \cdot \vec{E}_\parallel =$ $= 2q \cdot \vec{E}_\perp + q \cdot \frac{\vec{v}}{c} \times \vec{B} + q \cdot \frac{\vec{v}}{c} \cdot b$

3)	$\Gamma) \bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{v} - \bar{v}_B}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v} - \bar{v}_e}{c} \cdot e \right\} = / \bar{v}_E = \bar{v}_B = \bar{v}_b = \bar{v}_e = \bar{c} / =$ $(***) = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{v} - \bar{c}}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v} - \bar{c}}{c} \cdot e \right\} = \left\{ q \cdot \bar{E} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot e \right\} -$ $- q \cdot \frac{\bar{c}}{c} \times \bar{B} - q \cdot \frac{\bar{c}}{c} \cdot e = \{ q \cdot \bar{E} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot e \} + q \cdot \bar{E}_\perp - q \cdot \bar{B}_\parallel =$ $= 2 \cdot q \cdot \bar{E}_\perp + q \cdot \bar{E}_\parallel - q \cdot \bar{B}_\parallel + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot e$
4)	$\Delta) \bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{v} - \bar{v}_B}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v} - \bar{v}_b}{c} \cdot b + \frac{\bar{v} - \bar{v}_e}{c} \cdot e \right\} = / \bar{v}_E = \bar{v}_B = \bar{v}_b = \bar{v}_e = \bar{c} / =$ $**** = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{v} - \bar{c}}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v} - \bar{c}}{c} \cdot b + \frac{\bar{v} - \bar{c}}{c} \cdot e \right\} = \left\{ q \cdot \bar{E} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot b + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot e \right\} -$ $- q \cdot \frac{\bar{c}}{c} \times \bar{B} - q \cdot \frac{\bar{c}}{c} \cdot b - q \cdot \frac{\bar{c}}{c} \cdot e = \{ q \cdot \bar{E} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot b + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot e \} +$ $+ q \cdot \bar{E}_\perp - q \cdot \bar{E}_\parallel - q \cdot \bar{B}_\parallel = 2 \cdot q \cdot \bar{E}_\perp - q \cdot \bar{B}_\parallel + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot b + q \cdot \frac{\bar{v}}{c} \cdot e$
<p>Сравнивая, отдаем предпочтение выражениям (*) в первой строке таблицы, отвергая на первый взгляд здравые и естественные выражения (**), (***) , (****) .</p>	

Вывод: сила, действующая на электрический заряд со стороны электромагнитной волны $\bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v}}{c} \cdot b \right\}$ \mathbf{V} $\bar{f} = q \cdot \left\{ \bar{E} + \left[\frac{\bar{v}}{c} \times \bar{B} \right] + \frac{\bar{v}}{c} \cdot e \right\}$. Этим выражениям

отдается предпочтение и в случае действия на частицу силы не только электромагнитной волны, но и любого электромагнитного поля. В выпусках $\nabla 7 \div \nabla 13$ из предложенных вариантов им также отдается предпочтение. **Вопрос о силе окончательно не закрыт!!**

IV. В выпуске $\nabla 12$ рассматривался вариант теории:

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

$$2) \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) =$$

$$= \frac{1}{c} \cdot \int \left\{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \rho(t, \bar{r}') \cdot \bar{v} \right\} \times \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$3) e(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) ;$$

$$4) b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \int \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) ;$$

$$5) \frac{\partial}{\partial t} \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{0}; \quad 6) \frac{\partial}{\partial t} e(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r}) = 0;$$

$$7) \frac{\partial}{\partial t} \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{0}; \quad 8) \frac{\partial}{\partial t} b(\bar{v}, t, \bar{r}) + (\bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{\nabla}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = 0;$$

$$9) \quad \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{\frac{E^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_E + \frac{B^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_B + \frac{e^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_e + \frac{b^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_b}{\frac{E^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{B^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{e^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{b^2(\bar{v}, t, \bar{r})}{8\pi}}.$$

$$\bar{v} = \bar{v}(t, \bar{r}) =$$

$$= \frac{\omega_{\text{материя}} \cdot \bar{v}_{\text{материя}} + \frac{E^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_E + \frac{B^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_B + \frac{e^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_e + \frac{b^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \cdot \bar{v}_b}{\omega_{\text{материя}} + \left(\frac{E^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{B^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{e^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} + \frac{b^2(\bar{0}, t, \bar{r})}{8\pi} \right)}$$

Структура движения электромагнитного поля $\Omega = \{ \bar{E}, \bar{B}, b, e \}$ в такой теории или в теории "Панэлектродинамика" при реализации замечания пункта 5) на странице 4:

<p style="text-align: center;">$\bar{E}_\perp = \bar{E}_{0\perp} - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \times \bar{B}_\perp$</p> <p style="text-align: center;">$\bar{E} = \bar{E}_\perp + \bar{E}_\parallel$</p> <p style="text-align: center;">$\bar{E}_\parallel = \bar{E}_{0\parallel} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \cdot b$</p> <p style="text-align: center;">$\bar{B}_\parallel = \bar{B}_{0\parallel} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \cdot e$</p> <p style="text-align: center;">$\bar{B} = \bar{B}_\perp + \bar{B}_\parallel$</p> <p style="text-align: center;">$\bar{B}_\perp = \bar{B}_{0\perp} + \frac{\bar{v}_\Omega}{c} \times \bar{E}_\perp$</p>	<p style="text-align: center;">/ См. №8 Таблица 2а /</p> $\bar{E} = \frac{\bar{E}_0 - \frac{\bar{v}_\Omega}{c} \times \bar{B}_0 + \frac{\bar{v}_\Omega}{c} \cdot b_0}{1 - v_\Omega^2/c^2}$ $\bar{B} = \frac{\bar{B}_0 + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \times \bar{E}_0}{1 - v_\Omega^2/c^2}$ $b = \frac{b_0 + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \cdot \bar{E}_0}{1 - v_\Omega^2/c^2}$ $e = \frac{\frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \cdot \bar{B}_0}{1 - v_\Omega^2/c^2}$
---	---

где:

$$\bar{E}_0 = \int \rho(t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV'; \quad \bar{B}_0 = \frac{1}{c} \int \{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \rho(t, \bar{r}') \} \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV'$$

$$e_0 = 0 \quad ; \quad b_0 = \frac{1}{c} \int \{ \bar{j}(t, \bar{r}') - \bar{v}_\Omega(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \rho(t, \bar{r}') \} \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV'$$

V. В выпусках ∇7 - ∇13 проекта автора сформулирована новая теория электродинамики – ”Панэлектродинамика”, которая компактно может быть представлена так:

1) Уравнения теории электродинамики -”Панэлектродинамика”:

$$\begin{aligned} \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \int \rho(\bar{v}, t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' - \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\ &= \int \rho(\bar{0}, t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' - \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \frac{1}{c} \cdot \int \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}') \times \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_e(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\ &= \frac{1}{c} \cdot \int \{\bar{j}(\bar{0}, t, \bar{r}') - \bar{v} \cdot \rho(\bar{0}, t, \bar{r}')\} \times \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \\ &\quad + \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_E(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \times \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_e(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r}) \end{aligned}$$

$$e(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \cdot \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$\begin{aligned} b(\bar{v}, t, \bar{r}) &= \frac{1}{c} \cdot \int \bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\ &= \frac{1}{c} \cdot \int \{\bar{j}(\bar{0}, t, \bar{r}') - \bar{v} \cdot \rho(\bar{0}, t, \bar{r}')\} \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' + \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_E(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) \end{aligned}$$

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

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

где: $\bar{v}_E(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} = \bar{v}_E(\bar{v}, t, \bar{r})$, $\bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} = \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r})$, $\rho(\bar{v}, t, \bar{r}) = \rho(\bar{0}, t, \bar{r})$
 $\bar{v}_e(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} = \bar{v}_e(\bar{v}, t, \bar{r})$, $\bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} = \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r})$, $\bar{j}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \bar{j}(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v} \cdot \rho(\bar{0}, t, \bar{r})$

16 уравнений, 20 неизвестных. Нужны дополнит. условия например, $\bar{v}_e \uparrow \bar{v}_E$, $\bar{v}_b \uparrow \bar{v}_B$

Пояснение к дополнительному условию $\bar{v}_b \uparrow \bar{v}_B$

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

$-\frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r})$

$\bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r})$ $\bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r})$

2) Сила, действующая на частицу, имеющую электрический заряд q и скорость \bar{v} :

$$\begin{aligned}
 \bar{f} &= q \cdot \bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = q \cdot \int \rho(t, \bar{r}') \cdot \frac{(\bar{r} - \bar{r}')}{|\bar{r} - \bar{r}'|^3} \cdot dV' - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\
 &= q \cdot \bar{E}(\bar{0}, t, \bar{r}) + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{0}, t, \bar{r}) - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{0}, t, \bar{r}) - \\
 &\quad - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{v}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{v}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\
 &= q \cdot \bar{E}(\bar{0}, t, \bar{r}) + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{0}, t, \bar{r}) - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{0}, t, \bar{r}) - \\
 &\quad - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \{\bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) - \bar{v}\} \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\
 &= q \cdot \bar{E}(\bar{0}, t, \bar{r}) - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) \times \{\bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) - \bar{B}(\bar{0}, t, \bar{r})\} + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) \cdot \{b(\bar{v}, t, \bar{r}) - b(\bar{0}, t, \bar{r})\} + \\
 &\quad + q \cdot \frac{1}{c} [\bar{v} \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r})] - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v} \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \\
 &= q \cdot \bar{E}(\bar{0}, t, \bar{r}) + q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r}) \times \bar{B}(\bar{0}, t, \bar{r}) - q \cdot \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r}) \cdot b(\bar{0}, t, \bar{r}) + \\
 &\quad + q \cdot \left[\frac{\bar{v} - \bar{v}_B(\bar{0}, t, \bar{r})}{c} \times \bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) \right] - q \cdot \frac{\bar{v} - \bar{v}_b(\bar{0}, t, \bar{r})}{c} \cdot b(\bar{v}, t, \bar{r}) .
 \end{aligned}$$

$\bar{v}_E, \bar{v}_B, \bar{v}_e, \bar{v}_b$ - скорости движения соответствующих полевых переменных:

\bar{E} - электрическое векторное поле, \bar{B} - магнитное векторное поле,

e - электрическое скалярное поле, b - магнитное скалярное поле.

$\bar{v} = \bar{v}_{материя}$ - скорость движения материи в точке наблюдения полевых переменных,

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

=====

В выпусках $\nabla 7 \div \nabla 13$ сформулирована новая теории электродинамики “Панэлектродинамика”.

=====

Паранаучный проект “Приближение к истине”		
Автор: Науменко Ю.В. Место издания г. Армавир		
[11 Выпуск ∇1, 2006]	[51 Выпуск ∇5, 2015]	[91 Выпуск ∇9, 2019]
[21 Выпуск ∇2, 2010]	[61 Выпуск ∇6, 2017]	[101 Выпуск ∇10, 2019]
[31 Выпуск ∇3, 2012]	[71 Выпуск ∇7, 2018]	[111 Выпуск ∇11, 2019]
[41 Выпуск ∇4, 2014]	[81 Выпуск ∇8, 2018]	[121 Выпуск ∇12, 2020]

Литература.

- [1] Науменко Ю.В. «Единая теория векторных полей», ∇, Армавир, 2006г.
- [2] Науменко Ю.В. “Развитие понятий поля, работы, момента импульса”, ∇2, Армавир, 2010г.
- [3] Науменко Ю.В. «Возможное развитие классических механики и электродинамики», ∇3, Армавир, 2012г.
- [4] Науменко Ю.В. “О скорости движения поля”, ∇4, Армавир, 2014г.
- [5] Науменко Ю.В. “Заметки о скорости движения поля, постулатах СТО”, ∇5, Армавир, 2015г.
- [6] Науменко Ю.В. “О некоторых предложениях в электродинамике”, ∇6, Армавир, 2017г.
- [7] Науменко Ю.В. “Подходы к развитию теории электродинамики”, ∇7, Армавир, 2018г.
- [8] Науменко Ю.В. “О некотором формализме теории электродинамики”, ∇8, Армавир, 2018г.
- [9] Науменко Ю.В. “Проект теории электродинамики (альтернатива теории Максвелла)”, ∇9, Армавир, 2019г.
- [10] Науменко Ю.В. “Панэлектродинамика”, ∇10, Армавир, 2019г.
- [11] Науменко Ю.В. “Возможное развитие классической электродинамики”, ∇11, Армавир, 2019г.
- [12] Науменко Ю.В. “Возможное развитие классической электродинамики. Тайна мироздания” ∇12, Армавир, 2020г.

С работами автора можно ознакомиться на www.etvp.narod.ru, www.maxetp.narod.ru

=====

Об авторе: В 1977г. закончил физико-математический факультет Армавирского Гос. педагогического института. В 2006г. предложил свой вариант единой теории поля. Рассмотрел ряд вариантов развития теории электродинамики. Россия, Краснодарский край, г. Армавир, ул. Азовская 9, кв. 45

mail-to: naumenko_ju@mail.ru ; http:// www.etvp.narod.ru ; http:// www.maxetp.narod.ru

===== 20 августа 2020г.

Литературное приложение к паранаучному проекту “Приближение к истине”.

Об одной незначительной ошибке во всемирно известном романе.

Науменко Ю.В.

Люди в процессе трудовой деятельности совершают ошибки. Писатели при написании своих литературных произведений тоже иногда ошибаются. Но читатели прощают писателям их промахи. Лишь бы их творения были интересными. Об ошибках в большинстве литературных произведений просто не говорят. Исключения - очень известные произведения, которые читают миллионы людей. При этом сами ошибки не порочат их авторов. Такие ошибки входят в перечень легенд, которые тянутся как шлейф за великим литературным творением и интересны читателям. Перечитывая роман Л. Н. Толстого “Война и мир”, автор этой заметки обратил внимание на одно несоответствие.

Том I. Часть I. XXV :

“- Против твоей воли он спасет и помилует тебя и обратит тебя к себе, потому что в нем одном и истина и успокоение, - сказала она дрожащим от волнения голосом, с торжественным жестом держа в обеих руках перед братом овальный старинный **образок** спасителя с черным ликом, в **серебряной ризе**, на **серебряной цепочке мелкой работы**. Она перекрестилась, поцеловала образок и **подарила** его Андрею”.

Том I. Часть III. XIX :

“Солдаты, принесшие князя Андрея и снявшие с него попавшийся им **золотой образок, навешенный** на брата княжкою Марьей, увидав ласковость, с которой обращался император с пленными, поспешили возвратить образок.

Князь Андрей не видал, кто и как надел его опять, но на груди сверх мундира вдруг очутился **образок на мелкой золотой цепочке**”.

Какой был образок - золотой или серебряный?

Какая была цепочка - золотая или серебряная?

Интересно, это ошибка или шутка Великого писателя?

А может быть, это нехороший поступок корректора?

Неужели среди сотен миллионов читателей романа “Война и мир” никто не заметил несоответствие в тексте?

На эти вопросы могут ответить только специалисты - Толстоведы.

Вот такой маленький нюанс к Великому роману.

Литература.

- 1) Л. Н. Толстой “Война и мир”, том I, Москва, “Терра” - “Терра”, 1993
ISBN 5-85255-265-8
- 2) Л. Н. Толстой “Война и мир”, Том первый и второй, Москва,
“Художественная литература”, 1983

=====

Об авторе: В 1977г. закончил физико-математический факультет Армавирского Гос. педагогического института. В 2006г. предложил свой вариант единой теории поля. Рассмотрел ряд вариантов развития теории электродинамики. Россия, Краснодарский край, г. Армавир, ул. Азовская 9, кв. 45

mail-to: naumenko_ju@mail.ru ; http:// www.etvp.narod.ru ; http:// www.maxetp.narod.ru

===== 20 августа 2020г.

=====

Науменко Юрий Викторович

“Электромагнитные волны в теории “Панэлектродинамика” “

Подписано в печать 1.09.2020г. Формат бумаги 60x84/16. Бумага офсетная.

Печать офсетная. Усл. п. л. 1. Уч. изд. л. 1,25. Заказ № 980у. Тираж 15.

ООО «Редакция газеты «Армавирский собеседник» (Армавирская типография).

352900, Россия, г. Армавир, ул. Комсомольская, 123. ИНН 2372001512. Тел. (86137) 3-22-27.

ISBN 978-5-93750-336-7



Сообщество естествоиспытателей “Приближение к истине”.

Паранаучный проект “Приближение к истине”.

Паранаука рассматривает вопросы, которые официальная наука или не рассматривает уже, или не рассматривает еще, или не будет рассматривать никогда.

В выпусках $\nabla 7 \div \nabla 13$ сформулирована новая теории электродинамики “Панэлектродинамика”.

