



В выпусках $\nabla 7 - \nabla 16$ проекта автора сформулирована в Галилеевом пространстве-времени новая теория электродинамики - "Панэлектродинамика" на основе понятий: векторное электрическое поле \vec{E} , векторное магнитное поле \vec{B} , скалярное электрическое поле e , скалярное магнитное поле b , движение поля, скорость движения поля, на основе идеи о зависимости полевых переменных от скорости $\vec{v} = \vec{v}_{\text{материя}}$ движения материальной среды в точке наблюдения полевых переменных, на основе идеи о том, что движение одних полевых компонент электромагнитного поля порождает другие полевые компоненты электромагнитного поля.

Уравнения Панэлектродинамики (добавлены подчеркнутые члены)

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

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

$$e(\vec{v}, t, \vec{r}) = \frac{1}{c} \cdot \vec{v}_B \cdot \vec{B}(\vec{v}, t, \vec{r}) - \frac{1}{c} \cdot \vec{v}_b \cdot b(\vec{v}, t, \vec{r})$$

$$b(\vec{v}, t, \vec{r}) = b_0(\vec{v}, t, \vec{r}) + \frac{1}{c} \cdot \vec{v}_E \cdot \vec{E}(\vec{v}, t, \vec{r}) + \frac{1}{c} \cdot \vec{v}_e \cdot e(\vec{v}, t, \vec{r})$$

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

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

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

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

сила, действующая на заряд q ,
 движущийся со скоростью \vec{v} :

$$\vec{f} = q \cdot \vec{E}(\vec{v}, t, \vec{r}) + q \cdot \vec{v}_e \cdot e(\vec{v}, t, \vec{r})$$

$$\vec{v}_E \equiv \vec{v}_E(\vec{v}, t, \vec{r}) \quad , \quad \vec{v}_B \equiv \vec{v}_B(\vec{v}, t, \vec{r})$$

$$\vec{v}_e \equiv \vec{v}_e(\vec{v}, t, \vec{r}) \quad , \quad \vec{v}_b \equiv \vec{v}_b(\vec{v}, t, \vec{r})$$

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

$$\vec{E}_0(\vec{v}, t, \vec{r}) = \int \rho(\vec{0}, t, \vec{r}') \cdot \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \cdot dV' \quad \vec{B}_0(\vec{v}, t, \vec{r}) = \frac{1}{c} \cdot \int \{ \vec{j}(\vec{0}, t, \vec{r}') - \vec{v} \cdot \rho(\vec{0}, t, \vec{r}') \} \times \frac{(\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} \cdot dV'$$

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

Сделаем некоторые замечания.

1) При рассмотрении электромагнитного поля $\Omega = \langle \vec{E}, \vec{B}, e, b \rangle$ без источников, то есть

свободного электромагнитного поля в теории Панэлектродинамика будем считать, что компоненты поля $\Omega = \langle \bar{E}, \bar{B}, e, b \rangle$ распространяется так: $\bar{v}_E = \bar{v}_B = \bar{v}_e = \bar{v}_b = \overline{const} \equiv \bar{v}_\Omega$.

Тогда:

$$\bar{E} = -\frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \times \bar{B} + \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \cdot b; \quad \bar{B} = \frac{1}{c} \cdot \bar{v}_\Omega \times \bar{E} + \frac{1}{c} \cdot v_\Omega \cdot e; \quad e = \frac{1}{c} \cdot v_\Omega \cdot \bar{B} - \frac{1}{c} \cdot v_\Omega \cdot b; \quad b = \frac{1}{c} \cdot v_\Omega \cdot \bar{E} + \frac{1}{c} \cdot v_\Omega \cdot e$$

$$\Rightarrow \bar{E} \cdot (1 - \frac{v_\Omega^2}{c^2}) = \frac{v_\Omega}{c^2} \cdot e \cdot \bar{v}_\Omega, \quad e = \frac{v_\Omega^3}{c^3} \cdot b, \quad \bar{B} \cdot (1 - \frac{v_\Omega^2}{c^2}) = -\frac{v_\Omega}{c^2} \cdot b \cdot \bar{v}_\Omega, \quad b = -\frac{v_\Omega^3}{c^3} \cdot e$$

$$\Rightarrow e \cdot (1 + \frac{v_\Omega^6}{c^6}) = 0 \Rightarrow e = 0 \Rightarrow \text{в эл. магн. волне } \Omega = \langle \bar{E}, \bar{B}, e, b \rangle \text{ нет скалярного поля } e$$

$$b \cdot (1 + \frac{v_\Omega^6}{c^6}) = 0 \Rightarrow b = 0 \Rightarrow \text{в эл. магн. волне } \Omega = \langle \bar{E}, \bar{B}, e, b \rangle \text{ нет скалярного поля } b$$

$$\Rightarrow \bar{E} \cdot (1 - \frac{v_\Omega^2}{c^2}) = 0 \Rightarrow v_\Omega = c; \quad \bar{B} \cdot (1 - \frac{v_\Omega^2}{c^2}) = 0 \Rightarrow v_\Omega = c$$

Следовательно эл. магн. волна $\Omega = \langle \bar{E}, \bar{B}, e = 0, b = 0 \rangle = \langle \bar{E}, \bar{B} \rangle$ движется со скоростью света c .

Опыты проверят входят ли в эл. магн. волну скалярные компоненты e и b , тем самым ответив на вопрос о том: нужны ли подчеркнутые члены в уравнениях Панэлектродинамики?

2) В теории, в уравнения которой входят подчеркнутые члены, электродинамика движущегося со скоростью \bar{v}_q электрического заряда q такова:

$$\bar{E}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{1 + (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2}{1 - (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2} \cdot \frac{q \cdot (\bar{r} - \bar{r}_q)}{|\bar{r} - \bar{r}_q|^3} + \frac{1}{1 - (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2} \cdot \frac{1}{c^2} \cdot (\bar{v}_q - \bar{v}) \cdot |\bar{v}_q - \bar{v}| \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$\bar{B}(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{2}{c} \cdot \left[\frac{\bar{v}_q - \bar{v}}{1 - (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2} \times \frac{q \cdot (\bar{r} - \bar{r}_q)}{|\bar{r} - \bar{r}_q|^3} \right] + \frac{1}{c} \cdot (\bar{v}_q - \bar{v}) \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r})$$

$$e(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{-2}{c^2} \cdot \frac{|\bar{v}_q - \bar{v}| \cdot (\bar{v}_q - \bar{v})}{1 - 3 \cdot (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2 + (\bar{v}_q - \bar{v})^4 / c^4} \cdot \frac{q \cdot (\bar{r} - \bar{r}_q)}{|\bar{r} - \bar{r}_q|^3};$$

$$b(\bar{v}, t, \bar{r}) = \frac{2}{c} \cdot \frac{\bar{v}_q - \bar{v}}{1 - (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2} \cdot \frac{q \cdot (\bar{r} - \bar{r}_q)}{|\bar{r} - \bar{r}_q|^3} + \frac{1}{1 - (\bar{v}_q - \bar{v})^2 / c^2} \cdot \frac{1}{c} \cdot |\bar{v}_q - \bar{v}| \cdot e(\bar{v}, t, \bar{r});$$

$|\bar{r} - \bar{r}_q|$ - расстояние от заряда q до точки наблюдения полевых переменных.

3) Следуя Дираку, нетрудно ввести в уравнения Панэлектродинамики члены, учитывающие гипотетические плотности магнитных зарядов $\rho_m(\bar{v}, t, \bar{r})$ и плотности магнитных токов $\bar{j}_m(\bar{v}, t, \bar{r})$.

□ **Литература:** Науменко Ю.В. Выпуски ∇1 - ∇16 Армавир 2006г. – 2022г.

www.etvp.narod.ru, www.maxetp.narod.ru

mail-to: naumenko_ju@mail.ru Россия, Краснодарский край, г.Армавир, ул. Азовская 9, кв.45