

Потенциалы Лиенара-Вихерта в комплексном пространстве

т.е. в турбулентной среде

Якубовский Е.Г.

e-mail yakubovski@rambler.ru

Потенциалы Лиенара-Вихерта рассматриваются в комплексном пространстве, т.е. в турбулентной среде. При этом будут учтены квантовые, материальные свойства системы, ее переменная частота и волновое число, умноженные на постоянную Планка, определяют переменную энергию и импульс материальной среды. При этом соотношение для энергии и импульса материи и поля удовлетворяют связью с массой только в дискретные моменты времени, т.е. материальные энергия и импульс, как и полевые векторные и скалярные потенциалы квантуются при конечном времени системы. По мере роста массы системы интервал дискретизации стремится к нулю, время становится непрерывным, как и энергия-импульс.

В комплексном пространстве потенциалы Лиенара-Вихерта имеют вид

$$\varphi = \frac{e[\operatorname{Re} R - i \operatorname{Im} R - \frac{\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k - i(\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k)}{c}]}{(\operatorname{Re} R - \frac{\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k}{c})^2 + (\operatorname{Im} R - \frac{\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k}{c})^2}$$

$$A^l = \frac{e(\operatorname{Re} V^l + i \operatorname{Im} V^l)[\operatorname{Re} R - i \operatorname{Im} R - \frac{\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k - i(\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k)}{c}]}{(\operatorname{Re} R - \frac{\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k}{c})^2 + (\operatorname{Im} R - \frac{\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k}{c})^2}$$

В действительном пространстве эта формула выглядит таким образом

$$\begin{aligned}
\varphi &= \operatorname{Re} \varphi \cos(\arg \varphi) + \operatorname{Im} \varphi \sin(\arg \varphi) = \sqrt{(\operatorname{Re} \varphi)^2 \mp (\operatorname{Im} \varphi)^2} = \operatorname{Re} \varphi \cos\left[\int_0^t \omega(u) du + \arg \varphi_0\right] + \\
&+ \operatorname{Im} \varphi \sin\left[\int_0^t \omega(u) du + \arg \varphi_0\right]; \arg \varphi = \mp \arctan \frac{c \operatorname{Im} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k)}{c \operatorname{Re} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k)} \\
\arg \varphi &= \pm \arctan \frac{\operatorname{Im} \varphi}{\operatorname{Re} \varphi}; \arg A^l = \arg \varphi + \arctan \frac{\operatorname{Im} V^l}{\operatorname{Re} V^l} \\
A^l &= \operatorname{Re} A^l \cos(\arg A^l) + \operatorname{Im} A^l \sin(\arg A^l) = \sqrt{(\operatorname{Re} A^l)^2 \mp (\operatorname{Im} A^l)^2} = \\
&= \operatorname{Re} A^l \cos\left[\int_0^t k^l(u) c du + \arg A_0^l\right] + \operatorname{Im} A^l \sin\left[\int_0^t k^l(u) c du + \arg A_0^l\right] \\
\omega &= \frac{d \arg \varphi}{dt'} = \mp \frac{d \arctan \frac{c \operatorname{Im} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k)}{c \operatorname{Re} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k)}}{dt'} = \pm \frac{d \arctan \frac{\alpha}{\beta}}{cdt'} = \pm \frac{\beta \frac{d\alpha}{cdt'} - \alpha \frac{d\beta}{cdt'}}{\beta^2 + \alpha^2}; \\
k^l &= \frac{d \arg A^l}{cdt'} = \frac{\omega}{c} \pm \frac{d \arctan \frac{\operatorname{Im} V^l}{\operatorname{Re} V^l}}{cdt'} = \frac{\omega}{c} \pm \frac{\operatorname{Re} V^l \frac{d \operatorname{Im} V^l}{cdt'} - \operatorname{Im} V^l \frac{d \operatorname{Re} V^l}{cdt'}}{(\operatorname{Re} V^l)^2 + (\operatorname{Im} V^l)^2}; t' + \frac{R(t')}{c} = t
\end{aligned}$$

Квантовая энергия и импульс получаются умножением на постоянную Планка частоты и волнового числа. Получилось, что частота и волновое число излучения зависит от скорости и ускорения движущегося материи в турбулентной среде. Откуда получаем энергию и импульс материи и поля излучения в турбулентной, комплексной среде. Задачу можно использовать для вычисления излучения в звуковой, гидродинамической среде, только вместо постоянной Планка надо использовать удвоенную массу, умноженную на кинематическую вязкость.

При этом фаза потенциала образует отношение действия к постоянной Планка $\arg A^l = \frac{S^l}{\hbar}; \arg \varphi = \frac{S}{\hbar}$ и значит производная по времени от фазы скалярного потенциала образует энергию, деленную на постоянную Планка, а производная от действия по времени образует энергию $E = -\frac{\partial S}{\partial t'}$. Производная от фазы векторного потенциала по времени, деленная на скорость возмущения образует импульс, деленный на постоянную Планка, т.е. волновое число, а

производная от вектора действия к запаздывающему времени $p_l = \frac{\partial S^l}{c \partial t'}$. Для векторного действия получаем определение. Приравнивая энергию и импульс величинам $p_l = -i\hbar \frac{\partial \ln \psi^l}{\partial x^l}$, $E = i\hbar \frac{\partial \ln \psi}{\partial t}$ получим связь между волновой функцией и производной по времени от фазы потенциала.

Кроме того, установлена связь между волновой функцией и фазой решения уравнения Лиенара-Вихерта

$$\ln \psi - \ln \psi_0 = i \int_{t_0}^t \frac{d \arg \varphi}{dt'} dt = \mp i \int_{t_0}^t \frac{d \arctan \frac{c \operatorname{Im} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k)}{c \operatorname{Re} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k)}}{dt'} dt .$$

Получается комплексная волновая функция в силу комплексной скорости и радиуса. Причем она зависит от запаздывающего времени.

Эта волновая функция образует спинор, и остальные три ее компоненты равны

$$\begin{aligned} \ln \psi^l &= i \int_{t_0}^t \frac{d \arg A^l(t')}{dt'} \frac{dx^l}{dt} dt + \ln \psi_0^l = \\ &= i \int_{t_0}^t \frac{d[\pm \arctan \frac{\operatorname{Im} V^l}{\operatorname{Re} V^l} \mp \arctan \frac{c \operatorname{Im} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Im} R_k + \operatorname{Im} V^k \operatorname{Re} R_k)}{c \operatorname{Re} R - (\operatorname{Re} V^k \operatorname{Re} R_k - \operatorname{Im} V^k \operatorname{Im} R_k)}]}{dt'} \frac{dx^l}{dt} dt + \ln \psi_0^l; \\ & \quad t' + \frac{R(t')}{c} = t \end{aligned}$$

Полученные энергия и импульс материи удовлетворяют связью с массой (или законом сохранения релятивистской энергии) только в дискретные моменты времени. Это следует из того, что энергия и импульс материи и поля получены из уравнения не имеющего интеграла энергии. Значит первого интеграла материи и поля не существует. По мере роста мнимой части скорости и радиуса интервал дискретизации времени стремится к нулю, и

получается стандартное непрерывное время и закон сохранения энергии выполняется непрерывно с действительным временем. Это следует из классических свойств материи, поля и времени.

$$[E - q\varphi(t')]^2 = [p_k - \frac{q}{c} A_k(t')]^2 c^2 + \frac{m^2 c^4}{(1 + \frac{137m^2}{m_{Pl}^2} - i \frac{2m\mu}{\hbar\rho_b})^2}; E(t') = \hbar\omega(t'); p_l(t') = \hbar k_l(t')$$

Действительная часть закона сохранения энергии тождественно выполняется для обобщения комптоновской частоты и волнового числа

$$\lim_{\text{Im}\varphi \rightarrow \infty} \omega(t') = \omega = \frac{mc^2 u^0}{\hbar(1 + \frac{137m^2}{m_{Pl}^2} - i \frac{2m\mu}{\hbar\rho_b})}; \lim_{\text{Im}A^l \rightarrow \infty} k^l(t') = k^l = \frac{m c u^l}{\hbar(1 + \frac{137m^2}{m_{Pl}^2} - i \frac{2m\mu}{\hbar\rho_b}),}$$

где используется постоянная Планка, вязкость среды и плотность тела. Причем так как поле комплексное надо брать дискретное, комплексное время которое удовлетворяется из этого равенства. Все параметры при этом будут, комплексными, дискретными - энергия и импульс материи и поля. Причем это равенство справедливо для зарядов и поля в единой теории электромагнитного, гравитационного и звукового поля.

Материальная часть уравнения с обобщенной комптоновской частотой и волновым числом удовлетворяется при больших мнимых частях потенциала, остается доказать $[q \text{Im}\varphi(t')]^2 = [q \text{Im} A_k(t')]^2$ которое тоже выполняется, так как поле стремится к бесконечности и массой поля пренебрегаем. Остальные члены мнимые, а закон сохранения энергии описывается действительной частью энергии.

Приложение, в которых можно использовать излучение единого электромагнитного, гравитационного и звукового поля является турбулентная, дискретная среда в гидродинамике, квантовая механика в комплексном пространстве, гравитация в турбулентной, комплексной среде.