

1.7.10. Инертные свойства аффинных слоев

λ_{m+n} -вакуума

Каждая вещь несет тяжесть
целого мира [41]

Вернемся к рассмотрению выражения (1.7.60)

$$a_x = \frac{d}{dt} \frac{v_x}{\sqrt{1 - \frac{v_x^2}{c^2}}} . \quad (1.7.69)$$

Выполним операцию дифференцирования

$$a_x = \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_x^2}{c^2}}} + \frac{v_x^2}{c^2 \left(1 - \frac{v_x^2}{c^2}\right)^{\frac{3}{2}}} \right) \frac{dv_x}{dt} . \quad (1.7.70)$$

Введем обозначение

$$dv_x/dt = a'_x . \quad (1.7.71)$$

При этом выражение (1.7.70) принимает вид

$$a_x = \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_x^2}{c^2}}} + \frac{v_x^2}{c^2 \left(1 - \frac{v_x^2}{c^2}\right)^{\frac{3}{2}}} \right) a'_x , \quad (1.7.72)$$

где a_x – «актуальное» ускорение участка *личины* одной из сторон λ_{m+n} -вакуума. Данное ускорение учитывает инертные свойства исследуемого аффинного слоя λ_{m+n} -вакуума;

a'_x – «идеальное» ускорение движения того же участка *личины* той же стороны λ_{m+n} -вакуума. Данное «идеальное» ускорение не учиты-

вает его сопротивляемость изменению состояния движения.
Представим выражение (1.7.72) в следующем виде

$$a_x = \mu_x a'_x, \quad (1.7.73)$$

где

$$\mu_x = \left(\frac{1}{\sqrt{1 - \frac{v_x^2}{c^2}}} + \frac{v_x^2}{c^2 \left(1 - \frac{v_x^2}{c^2}\right)^{\frac{3}{2}}} \right) \quad (1.7.74)$$

– безразмерный коэффициент, связывающий «актуальное» и «идеальное» ускорения изучаемого участка *личины* $\lambda_{m \div n}$ -вакуума.

Коэффициент μ_x показывает, как возрастает сопротивление изменению состояния движения участка *личины* в направлении оси x в зависимости от его исходной скорости движения v_x . Поэтому данный коэффициент μ_x будем называть «сопротивляемостью».

Выражение (1.7.73) показывает, что $\lambda_{m \div n}$ -вакуум в потенции содержит зачатки инертности. Это то, что в Каболе называется «гашмиют» (исходным уровнем материальности). Так же и Аристотель рассматривал первоматерию, как потенцию существования материи.

Из (1.7.74) следует, что при $v_x = 0$, сопротивляемость $\mu_x = 1$, при этом $a_x = a'_x$. Откуда видим, что никаких ограничений на исходное ускорение одной из аффинных сторон исследуемого участка $\lambda_{m \div n}$ -вакуума «изначально» не Заложено, и оно может быть сколько угодно большим (или малым). Это ускорение в итоге связано с частотой вакуумных колебаний (световых волн), поэтому в рамках Алсигны не видно намеков на ограничение спектра световых (электромагнитных) волн.

По сути, это означает, что в исходном состоянии (т. е. в состоянии «решимо») рассматриваемый участок аффинной протяженности (в данном случае *личины* одной из сторон $\lambda_{m \div n}$ -вакуума) никакими инертными свойствами не обладает. Поэтому в нем совершенно свободно могут возникать различные отклонения от идеальности. Откуда следует, что исходное состояние (решимо) $\lambda_{m \div n}$ -вакуума является идеальным исходным «материалом» для созидания любых сущностей. Но по мере увеличения v_x , сопротивляемость этого «материала» возрастает, а при $v_x = c$ дальнейшее созидание из этого «материала» невозможно.

Согласно (1.7.74), в случае приближения v_x к скорости света величина μ_x стремится к бесконечности. Фактически это означает, что если аффинный слой λ_{m+n} -вакуума уже движется со скоростью $v_x = c$, то дальнейшее увеличение его скорости практически неосуществимо.

Выражение вакуумной кинематики для ускоренного движения аффинной 4-протяженности (1.7.73) является аналогом второго закона Ньютона

$$F_x = ma_x', \quad (1.7.75)$$

где F_x – компонента вектора силы;

m – масса тела;

a_x' – его «идеальное» ускорение.

При сравнении (1.7.73) и (1.7.75) обнаруживаем, что в вакуумной кинематике безразмерный коэффициент *сопротивляемости* μ_x играет роль плотности инертной массы локального участка одного из поперечных слоев λ_{m+n} -вакуума. Данный коэффициент показывает, во сколько раз «актуальное» ускорение a_x отличается от «идеального» a_x' . Но еще раз подчеркнем, что коэффициент сопротивляемости μ_x является безразмерной величиной.

В наиболее общем случае могут иметь место все четыре составляющих ускорения:

$$a_{ct} = \mu_{ct} a'_{ct}, \quad a_x = \mu_x a'_x, \quad a_y = \mu_y a'_y, \quad a_z = \mu_z a'_z, \quad (1.7.76)$$

где

$$\mu_i = f(\vec{v}). \quad (1.7.77)$$

Здесь $i = ct, x, y, z$.

То есть «сопротивляемость» в рамках вакуумной кинематики является не скаляром, а 4-вектором μ_i ($\mu_{ct}, \mu_x, \mu_y, \mu_z$) и только в случае полной изотропии $\mu_{ct} = \mu_x = \mu_y = \mu_z$ она может рассматриваться как в скаляр $\mu_i = \mu$.

Во время спиритического сеанса 23.03.07 в г. Воронеже некая неведомая мне Высшая Сущность сообщила через Сергея Григорьевича Прохорова, что в наиболее общем случае величина, характеризующая инертные свойства тела, является тензором.

Из анализа, проведенного в этом и предыдущих пунктах, можно сделать следующие выводы. Во-первых, обнаруживается, что любое ускоренное движение, в том числе ускоренное движение локальных участков различных сторон вакуумной протяженности, непременно приводит к их деформации. И наоборот, любая деформация локальных участков вакуумной

протяженности неизбежно приводит к их ускоренному движению.

Во-вторых, аффинные и метрические слои λ_{m-n} -вакуума обладают упругими свойствами, препятствующими изменениям состояния их движения. Причиной всему этому является ограничение, Наложённое СОЗДАТЕЛЕМ на максимальную скорость распространения возмущений $v_{max} = c$ в плотной «пустоте» (вакууме), наблюдаемого нами уровня Бытия.

Забегая несколько вперед, отметим, что изучение кинематики различных слоев вакуума позволяет выявить условия, при которых сопротивляемость его аффинных и метрических слоев может быть скомпенсирована. Данные обстоятельства позволяют спрогнозировать возможность реализации неких альтернативных способов перемещения в «пустом» пространстве.

