

## Взрывное решение уравнения Дирака

Е.Г. Якубовский

e-mail [yakubovski@rambler.ru](mailto:yakubovski@rambler.ru)

Уравнение Дирака путем его преобразования, сводится к зависимости от импульса. Причем импульс зависит от суммы координат. На этой основе получено новое решение уравнения Дирака.

Уравнение Дирака получено из уравнения Клейна – Гордона путем извлечения квадратного корня из волнового оператора  $(\gamma^\mu \hat{p}_\mu)(\gamma^\nu \hat{p}_\nu)\psi = m^2 c^2 \psi = \hat{p}^2 \psi$ . При этом образуется два уравнения Дирака с четырьмя компонентами спинора. При этом возникают 4 компоненты спинора, которые описывают 4 колеблющиеся по каждой из трех осей сгустки частиц вакуума. Движение одной частицы сводится к совокупности движений множества частиц вакуума. При этом движение этого множества частиц вакуума, свелось к движению 4 частиц с одинаковой массой, но разным импульсом и скоростью. При этом колебание по пространственным осям можно свести к вращению вокруг оси. Кроме того, решение уравнения Дирака описывает образование дискретных объемов. Причем описано образование, как элементарных частиц, так и планет и звезд. При этом внутри таких тел имеется источник энергии, имеющий мощность, варьируемую в зависимости от условий от малой величины до бесконечности.

Уравнение Дирака, в случае наличия электромагнитного поля, выглядит таким образом см. [2]

$$\gamma_{ik}^\mu (i\hbar \partial_\mu - \frac{e}{c} A_\mu) \psi_k = mc \psi_i$$

Запишем это уравнение в виде

$$[\gamma_{ik}^{\mu}(i\hbar\partial_{\mu}\ln\psi_k - \frac{e}{c}A_{\mu}) - mc\delta_{ik}]\psi_k = 0$$

Представим его в виде нелинейного уравнения для детерминированного движения частиц вакуума

$$\{\gamma_{ik}^{\mu}[p_{k\mu}(\Omega_k) + \frac{e}{c}A_{\mu}(\Omega_k)] + mc\delta_{ik}\} \exp[-i \int_{s_0}^s p_{k\mu}(\Omega_k) ds / \hbar] = 0$$

$$\Omega_k = (x_{k0}, x_{k1}, x_{k2}, x_{k3}), p_{k\mu}(\Omega_k) = -i\hbar\partial_{\mu}\ln\psi_k(\Omega_k)$$

Дополним это уравнение  $m \frac{dx_{k\mu}}{ds} = p_{k\mu}(\Omega_k)$ , где величина  $k$  означает описание компоненты спинора, а величина  $\mu$  означает компоненту пространства Минковского.

Т.е. вероятностное уравнение Дирака с помощью подстановки  $p_{k\mu}(\Omega_k) = -i\hbar\partial_{\mu}\ln\psi_k$  свели к уравнению относительно импульса четырех тел, при этом проекции импульса на разные оси координат одинаковы. Т.е. в каждой системе координат частицы вакуума движутся как единая трехмерная плоскость, с направлением  $\pi/4$ , относительно осей координат, перпендикулярным трехмерной плоскости. В другой системе координат наблюдается та же картина. Пересечение этих движений частиц вакуума и образует картину образования элементарных частиц. Дополнительные

уравнения  $\frac{\partial p_{k\mu}}{\partial x^{\nu}} - \frac{\partial p_{k\nu}}{\partial x^{\mu}} = 0$ . Итого имеется 4 уравнение Дирака и  $4 \cdot 4 = 16$

уравнений, являющихся условием вычисления потенциала  $\psi_k$ . Итого 20

уравнений. Этим 16 условиям вычисления потенциалов удовлетворяют

функции  $p_{k\mu} = p_k(x_0 + x_1 + x_2 + x_3) = p_k(s)$ , причем величина  $s$  инвариантна и

соответствует метрическому интервалу. Отметим, что величина

$s = x_0\sqrt{1 - V^2/c^2}$  как значение инвариантной величины, и положение

пересечения этих плоскостей неизменно в пространстве, в случае если скорость

этого пересечения равна нулю. Осталось 4 уравнения с 4 неизвестными с четырьмя импульсами. Эти импульсы распределены по всему пространству и времени. Решение надо искать в одинаковом виде, как в другой инерциальной системе координат, так и в повернутой системе координат.

Но каким образом описать решение для водородоподобного атома, используя предлагаемую идеологию. Для этого импульс надо представить в виде  $p_k = p_k(x_k)$ , при этом для волновой функции справедливо разделение переменных. Логарифм волновой функции

$\ln \psi(r, \theta) = \ln R_{nl}(r) + \ln P_l^m(\theta) + \ln \exp(im\varphi)$  является потенциалом для значения градиента, и удовлетворяет условию интегрирования. Т.е. градиент логарифма волновой функции представляет сумму трех функций

$$p_r(r) = \frac{\partial \ln R_{nl}(r)}{\partial r}, L_\theta(\theta) = \frac{\partial \ln P_l^m(\theta)}{\partial \theta}, L_\varphi = \frac{\partial im\varphi}{\partial \varphi} = im, \quad \text{удовлетворяющих}$$

условию интегрирования.

Волновая функция представляется в виде  $\psi_k = \exp(-i \int \mathbf{p}_k d\mathbf{x} / \hbar), k = 1, 2, 3, 4$ . Решим это уравнение в случае отсутствия переменного векторного и скалярного потенциала электромагнитного поля.

$$\sum_{k=1}^4 \left\{ \sum_{\mu=1}^3 [\gamma_{ik}^\mu p_k(s)] + mc \delta_{ik} \right\} \exp[-i \int_{s_0}^s p_k(s) ds / \hbar] = 0;$$

$$s = x_0 + x_1 + x_2 + x_3; p_{k\mu} = p_k(s)$$

Чтобы система уравнений имела решение, необходимо, чтобы ее определитель равнялся нулю

$$\left| \sum_{\mu=0}^3 [\gamma_{ik}^\mu p_k(s)] + mc \delta_{ik} \right| = 0.$$

Откуда получаем связь между импульсами. Распишем эти равенства

$$\gamma^0 = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{vmatrix} \quad \vec{\gamma} = \begin{vmatrix} 0 & -\sigma \\ \sigma & 0 \end{vmatrix} \quad \sigma_x = \begin{vmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{vmatrix} \quad \sigma_y = \begin{vmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{vmatrix} \quad \sigma_z = \begin{vmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{vmatrix}$$

Тогда матрица  $\sum_{\mu=0}^3 [\gamma_{ik}^{\mu} p_k(s)] + mc \delta_{ik}$  запишется в виде

$$\sum_{\mu=0}^3 [\gamma_{ik}^{\mu} p_k(s)] + mc \delta_{ik} = \begin{vmatrix} mc & 0 & -p_3 & ip_4 \\ 0 & mc & -ip_3 & p_4 \\ p_1 & (2-i)p_2 & mc & 0 \\ (2+i)p_1 & -p_2 & 0 & mc \end{vmatrix}.$$

Определитель этой матрицы равен

$$(mc)^4 + 2(mc)^2 q + 9p_1 p_2 p_3 p_4 = 0; 2q = p_2 p_4 + p_2 p_3 + p_1 p_3 + p_1 p_4 - 2ip_1 p_4$$

Тогда корень этого уравнения равен импульсу частиц вакуума  $mc$

$$mc = \sqrt{-q \pm \sqrt{q^2 - 9p_1 p_2 p_3 p_4}}.$$

При условии что один из импульсов мал, например  $p_1 = 0$ , получим значение

импульса  $mc = \sqrt{-p_2 p_4 - p_2 p_3}$  и при условии  $p_3 + p_4 \rightarrow 0$ , получим  $p_2 \rightarrow \infty$ .

Откуда получим решение системы уравнений с точностью до множителя, т.е.

определяются величины  $\exp[-i \int_{s_0}^s p_k(s) ds / \hbar]$  с точностью до множителя. Одну из

этих величин положим равную единице, получим.

$$|\sum_{\mu=1}^3 [\gamma_{ik}^{\mu} p_k(s)] + mc \delta_{ik}| = 0.$$

Откуда получим  $p_4(s) = g[p_1(s), p_2(s), p_3(s)]$  связь между импульсами. Причем

эта связь будет отличаться от связи  $p_4^2 = \sum_{l=1}^3 p_l^2 + m^2 c^2$  в силу отличия формулы

от  $|\sum_{\mu=1}^3 [\gamma_{ik}^{\mu} p_{\mu}(s)] + mc\delta_{ik}| = 0$ . Откуда получим решение системы уравнений с

точностью до множителя, т.е. определяются величины  $\exp[-i \int_{s_0}^s p_k(s) ds / \hbar]$  с

точностью до множителя. Одну из этих величин положим равную единице, получим систему линейных уравнений

$$\sum_{k=1}^3 D_{ik} \exp[-i \int_{s_0}^s p_k(s) ds / \hbar] = -[\sum_{\mu=1}^3 [\gamma_{i2}^{\mu} p_2(s)] + mc\delta_{i2}]$$

Где величина  $D_{ik} = \sum_{\mu=0}^3 [\gamma_{ik}^{\mu} p_k(s)] + mc\delta_{ik}, i, k = 0, 1, 3$ , где величина  $p_2$  имеет наибольшее значение

$$\int_{s_0}^s p_k(s) ds = i \ln \frac{|p_2 D_k^b|}{mc |D|}, k = 1, \dots, 3 \quad (1)$$

Дифференцируя по величине  $s$ , получим систему обыкновенных дифференциальных уравнений

$$p_k(s) = \sum_{n=0}^3 i \left( \frac{p_2 \partial D_k^b}{mc D_k^b \partial p_n} + \frac{mc D_k^b}{p_2} \delta_{2n} - \delta_{kn} \frac{\partial D}{D \partial p_n} \right) \frac{dp_n}{ds} = \sum_{n=0}^3 i \frac{p_2 \partial G_k}{mc \partial p_n} \frac{dp_n}{ds}, k = 1, 3, 4,$$

которая имеет единственное решение при условии

$|\frac{p_2 \partial G_k}{mc \partial p_n}| = |\frac{p_2 \partial D_k^b}{mc D_k^b \partial p_n} + \frac{mc D_k^b}{p_2} \delta_{2n} - \delta_{kn} \frac{\partial D}{D \partial p_n}| \neq 0$ . Откуда имеем в случае

равенства нулю определителя матрицы  $|\frac{p_2 \partial G_k}{\partial p_n}|$ , получим уравнение

$\frac{dp_n}{ds} = -i \frac{mc H_{n2}^{-1}}{(s - s_1)}, \frac{p_2 \partial G_n}{mc \partial p_2} = \frac{p_2}{mc} H_{n2}(s - s_1)$ . Возможны другие конфигурации

системы, при которых выполняется  $|\frac{\partial G_n}{\partial p_k}| = |H_{nk}|(s - s_1)$  с другим значением  $s_1$ .

$$\frac{dp_n}{ds} = -imcH_{n2}^{-1} \left( \frac{1}{s - s_1 + \Delta s_1 + is_0} - \frac{1}{s - s_1 - \Delta s_1 - is_0} \right) = -2\pi mcH_{n2}^{-1} \delta(s - s_1) \quad (2)$$

Где величина  $H_{nk}$  безразмерна, увеличение импульса пропорционально  $mc$  в случае одного большого импульса, величина  $|\Delta s_1 + is_0| \ll |s_1|$ .

Это уравнение можно переписать в виде

$$\frac{dk_n}{ds} = -i \frac{mcH_{n2}^{-1}}{\hbar} \left( \frac{1}{s - s_1 + \Delta s_1 + is_0} - \frac{1}{s - s_1 - \Delta s_1 - is_0} \right) = -2\pi \frac{mcH_{n2}^{-1}}{\hbar} \delta(s - s_1)$$

Величина  $\Delta s_1$  соответствует среднему приращению величины  $s$ , соответствующему выделившейся энергии, равной энергии покоя частицы среды. Мнимая величина  $s_0$  соответствует степени шероховатости или среднеквадратичному отклонению величины  $s$  см. [2]. Причем, так как величина  $s_0$  мала, импульс частицы в соответствии с принципом неопределенности определяется не точно. Сумма этих величин в этой формуле мала, и в результате образуется дельта функция. Интегрируя это уравнение, получим скачок импульса и энергии на величину

$$k_n(s_1 + \Delta s_1 + is_0) - k_n(s_1 - \Delta s_1 - is_0) = -2\pi \frac{mcH_{n2}^{-1}(s_1, \Delta s_1 + is_0)}{\hbar}$$

Зная скачок трех импульсов, можно определить скачок четвертого импульса. Причем скачки импульса происходят с интервалом времени  $\tau = |\Delta s_1 + is_0| / c$ , определяемым шагом дискретизации, где  $c$  скорость света. Причем количество скачков импульса определяется количеством начальных условий  $p_k^0(s^0)$ , причем это счетное количество начальных условий.

Импульс частицы после многократных скачков и непрерывного изменения волнового числа  $k_{n0}$  изменяется по формуле

$k_{nq} = k_{n0} - 2\pi \sum \frac{mcH_{n2}^{-1}}{\hbar}$ ,  $mc$  импульс образовавшейся частицы. Причем при конечном значении матрицы  $H_{nk}$  может возникнуть ситуация когда  $p_2$  велико, тогда приращение импульса равно  $mcH_{n2}^{-1}$ . Причем согласно  $\lambda = \frac{\hbar}{mc}$  размер такой образовавшейся частицы мал. Процесс скачков качественно изменится при условии  $H_{n2}^{-1}(s_1) = 0$ , причем получим

$$\frac{dk_n}{ds} = -i \frac{mc}{\hbar G_n(s_1)} \left[ \frac{1}{(s - s_1 + is_0)^2} - \frac{1}{(s - s_1 - is_0)^2} \right] = \frac{2mc}{\hbar G_n(s_1)} \pi \delta'(s - s_1),$$

$$k_n = k_{n0} + \frac{2mc}{\hbar G_n(s_1)} \pi \delta(s - s_1)$$

т.е. получится точечная частица с массой  $\pi m \delta(s - s_1) / G_n$ . При этом однократно образуется точечная частица с большой массой, и снова начнут генерироваться частицы вакуума. Эта частица с большой массой состоит из частиц вакуума. Причем ее масса при малом значении  $G_n$  велика и может быть как положительной, так и отрицательной, описывающей темную материю. Если масса образовавшейся частицы положительна и велика, то вокруг нее будут собираться частицы вакуума, образуя массивные тела, если отрицательна, то образуется одиночная частица темной материи.

Причем знак фазы экспоненты определяется  $\mp ip_{nq}(s - s_1) / \hbar$ , так что экспоненциального возрастания амплитуды не бывает, бывает только затухание. При этом образуется наряду с дискретным изменением импульса, дискретное изменение энергии. Причем мнимая часть энергии частицы означает колебание энергии, с амплитудой, равной мнимой части. В связи с большой амплитудой колебания импульса, и мнимой частью волнового числа, равного  $k = p_{nq} / \hbar$ , частица имеет экспоненциально убывающую вероятность состояния, по мере удаления от начального положения частицы. Т.е. частица локализована.

Причем координаты данной частицы лежат в одной плоскости  $s_1 \pm (\Delta s_1 + i s_0) = x_0 + x_1 + x_2 + x_3$ . Совершая ортогональное преобразование системы координат, получим новую совокупность точек  $s_1 \pm (\Delta s_1 + i s_0) = x_0 + x'_1 + x'_2 + x'_3$ , связанную ортогональным преобразованием  $x'_l = \sum_{k=1}^3 \alpha_{lk} x_k$ . Мнимая часть  $s$  описывает колебания действительной части. Причем величина  $\Delta s_1 + i s_0$  это расстояние между плоскостями  $s_1 \pm (\Delta s_1 + i s_0) = x_0 + x_1 + x_2 + x_3$ . Образуется сфера колеблющегося радиуса  $s_1 \pm (\Delta s_1 + i s_0)$ , причем плоскости  $s_1 \pm (\Delta s_1 + i s_0) = x_0 + x_1 + x_2 + x_3$  касаются этой сферы. Отметим, что величина  $s_1 = x_0 \sqrt{1 - V^2 / c^2}$  и положение сферы неизменно в пространстве, в случае если рассмотрение вводится в собственной системе координат. Причем на сфере происходит определяемый скачок импульса. В другой точке происходит такое же образование сферы, но с другим радиусом  $s_1 \pm (\Delta s_1 + i s_0)$ . Пересечение этих сфер и является элементарной частицей.

Причем в случае  $|(\Delta s_1 + i s_0)| \ll 1$  происходит суммирование импульсов разных направлений, что приводит к нулевому суммарному импульсу, но так как энергия велика, происходит образование массы. При этом энергия постоянно генерируется, и в зависимости от малости значения  $|\Delta s_1 + i s_0|$  образуются либо планеты, либо звезды с выделением энергии внутри тела, либо произойдет Большой взрыв при условии  $|\Delta s_1 + i s_0|$ , равному минимальному значению. При этом имеется условие, когда произойдет взрыв.

На этом масштабе величин существует граничное значение  $\Delta s_1 + i s_0$ , при котором образовался Большой взрыв. Оно образуется при уменьшении действительного значения для величины  $\Delta s_1 + i s_0$  или увеличении мнимой части. Если комплексное значение величины  $\Delta s_1 + i s_0$  приводило к постоянной составляющей у значения выделяющейся энергии при условии  $\Delta s_1 > s_0$ , то в

случае  $\Delta s_1 < s_0$ , пульсации преобладают над постоянной составляющей, и образуется бесконечная мощность выделения энергии, т.е. взрыв. Но энергия этого взрыва зависит от величины модуля  $|\Delta s_1 + is_0|$  и от импульса частицы.

Характерное время процесса между постоянным выделением энергии, равно минимальному размеру  $|\Delta s_1 + is_0|$ , деленному на скорость света  $\tau = |\Delta s_1 + is_0| / c$ .

Масса частицы вакуума, определяющая среднюю энергию частиц вакуума равна  $m_\gamma = 10^{-54} g$ . Определение массы частиц вакуума см. [1]. Но может возникнуть ситуация, когда импульс образовавшейся частицы может иметь большое значение, при этом рост импульса  $mc$ . Значит, выделяемая мощность  $N = \frac{mc^2}{\tau} = \frac{mc^3}{\Delta s_1 + is_0}$ . Эта формула оправдана формулой (2) для скачка импульса.

Для скачка энергии имеем формулу для мощности  $N = \frac{mc^2}{\tau} = \frac{mc^3}{\Delta s_1 + is_0}$ .

При энергии выделения Солнца  $N = 3.9 \cdot 10^{26} W$  величина  $|\Delta s_1 + is_0|$  должна равняться величине  $|\Delta s_1 + is_0| = \frac{m_\gamma c^3}{N} = \frac{10^{-54} 27 \cdot 10^{30}}{4 \cdot 10^{33}} = 6.9 \cdot 10^{-57} cm$  в случае, если квант выделившейся энергии равен энергии покоя частицы вакуума. Этот механизм выделения энергии соответствует термоядерным реакциям, протекающим в недрах звезд. Но он описан с другой точки зрения, описывающей реакции и в недрах планет, и описывающий Большой взрыв.

При мощности излучателя, равной  $3.9 \cdot 10^{10} W$  требуется значение  $|\Delta s_1 + is_0| = 6.9 \cdot 10^{-41} cm$ . При характерных размерах квантовой механики  $|\Delta s_1 + is_0| = 6.9 \cdot 10^{-12} cm$  мощность излучения энергии  $N = 3.9 \cdot 10^{-19} W$ . Создать условия для реализации расстояния  $|\Delta s_1 + is_0| = 6.9 \cdot 10^{-41} cm$ , на котором происходит выделение энергии очень сложно.

Чем меньше значение  $|\Delta s_1 + i s_0|$ , тем образующееся тело будет выделять больше энергии и, следовательно, образовывать тело с большей массой. Элементарные частицы образуются при взаимодействии с большим значением  $|\Delta s_1 + i s_0|$ , суммарный импульс у них не нулевой и энергия конечна. Пусть частица вакуума приобрела определенный импульс. Она сместится с положения приобретения импульса и на ее месте другая частица приобретет тот же импульс. Т.е. создастся среда с картиной дискретного течения, но без выделения большой энергии. Причем образуются частицы, как с малым импульсом, и соответственно малой энергией, так и с большим импульсом, с большой энергией. При этом генерируются элементарные частицы, и частицы с большой массой, но малым сечением реакции, в силу малости размера, которые являются кандидатами в частицы темной материи.

Всегда имеется точка пространства, в которой импульс и энергия системы изменяется скачком. Причем этот скачок соответствует другой частице. В результате получим изменение комплексного импульса, разное, для разных частиц  $p_{k\mu} = p_k(x_0 + x_1 + x_2 + x_3)$ , в котором все четыре оси равноправны и происходит колебание с большим количеством периодов, одинаковое вдоль разных осей. Причем пространственные колебания сводятся к одинаковым вращениям вокруг произвольной оси. Причем решение в другой декартовой инерциальной системе координат будет иметь тот же вид при отсутствии выделенного направления внешнего поля.

Материя давно создана, минимальные значения  $\Delta s_1 + i s_0$  реализованы. Будут ли образовываться новые небесные тела? Как же образовать новые значения  $\Delta s_1 + i s_0$ ? Это произошло, когда величина  $\Delta s_1 + i s_0 = x_1 + x_2 + x_3$  была мала. Расстояние между частицами с минимальным радиусом  $|\Delta s_1 + i s_0|$  - это расстояние между звездами. Возможно, раньше это расстояние было мало, и частицы с радиусом  $|\Delta s_1 + i s_0|$  были плотно упакованы, причем эти радиусы  $|\Delta s_1 + i s_0|$  не расширяются, а пространство расширяется. Как же найти эти

$|\Delta s_1 + is_0|$ ? Эти величины  $|\Delta s_1 + is_0|$  должны себя проявлять в выходе энергии. Можно ли этот минимальный радиус  $|\Delta s_1 + is_0|$  создать искусственно? Он образуется во время взрыва, с образованием комплексного пространства. Нужно создать большую плотность комплексных частиц вакуума. Расстояние между частицами вакуума  $\Lambda = \frac{3\hbar\rho_\gamma}{m_\gamma c\rho}$ , где  $\rho_\gamma, m_\gamma$  плотность и масса частиц вакуума,  $\rho$  плотность созданной среды. Получим  $\Lambda = 10^{-27-10+50-29-15} = 10^{-31} \text{ cm}$ , где взяли плотность атома водорода  $\rho = \frac{1836 \cdot 10^{-27}}{10^{-39}} = 10^{15} \text{ g/cm}^3$ . Т.е. один атом водорода сможет производить энергию  $4 \cdot 10^5 \text{ W}$ , если окажется  $|\Delta s_1 + is_0| = \Lambda$ .

Вероятность нахождения минимального радиуса  $|\Delta s_1 + is_0|$  между частицами в объеме планеты, равна отношению объема планеты к объему Солнечной системы, т.е.  $\frac{6378^3 \text{ km}^3}{5910^3 10^{36} \text{ km}^3} = 10^{-18}$ .

Вероятность получить минимального радиуса  $|\Delta s_1 + is_0|$  в лаборатории размером  $6 \text{ m}$ , заполненным водородом равна  $\frac{6^3 \text{ m}^3}{6378^3 10^9 \text{ m}^3} 10^{-18} = 10^{-36}$ .

Но это вероятность получить в одном ядре водорода мощности  $4 \cdot 10^5 \text{ W}$ . Сближение частиц вакуума в ядре атома водорода имеет значение радиуса  $10^{-31} \text{ cm}$ .

Причем это вероятность микро взрыва, длящегося бесконечное время. Водород не подходит для образования энергии с помощью этого процесса. Необходимо другое вещество. Но чтобы получить эффект в одной лаборатории, нужно использовать  $10^{36}$  лабораторий.

Может ли произойти новый Большой взрыв? Если образуется минимальное значение радиуса  $|\Delta s_1 + is_0|$  или сочетание импульсов, один из которых имеет

большую энергию, то Большой взрыв возможен. За счет энергии частиц вакуума, которые будут непрерывно поступать в точку Большого взрыва со средней скоростью их движения, скоростью света. Но вероятность этого процесса мала.

### Литература

1. *Якубовский Е.Г.* Физический смысл уравнений квантовой механики, электродинамики и уравнения ОТО. «Энциклопедический фонд России». 2014г., 65с., <http://russika.ru/sa.php?s=890>
2. *Берестецкий В.Б., Лифшиц Е.М., Питаевский Л.П.* Квантовая электродинамика, т.IV, М.,- «Наука»,1989 г., 727