

# Завершение релятивизации физики и логическая перезагрузка в геометрии пространства-времени

Ю.А.РЫЛОВ

Институт проблем механики, РАН  
119526, Москва, Пр. Вернадского, 101-1  
email: rylov@ipmnet.ru

Web site: <http://rsfq1.physics.sunysb.edu/~rylov/yrylov.htm>  
or mirror Web site: <http://gasydn-ipm.ipmnet.ru/~rylov/yrylov.htm>

## Аннотация

В начале двадцатого века теория относительности не была завершена в том смысле, что динамические уравнения были релятивистскими, а описание состояния частицы оставалось нерелятивистским. Последовательный релятивистский подход позволил построить единый формализм динамики частиц, которым можно описывать движение детерминированных и стохастических частиц. Этот формализм позволяет обосновать квантовые явления без использования квантовых принципов. Отказываясь от ограничения непрерывными геометриями пространства-времени и используя метрический подход к геометрии, удается объяснить стохастическое движение элементарных частиц и построить каркасную концепцию динамики частиц. Каркасная концепция позволяет исследовать структуру элементарных частиц (а не только систематизировать элементарные частицы, приписывая им квантовые числа).

**Ключевые слова:** элементарная длина; дискретная геометрия пространства-времени; мировая функция; логическая перезагрузка, геометризация параметров частицы; каркасная концепция динамики частицы;

## 1 Введение

В начале двадцатого века теория относительности не была завершена в том смысле, что динамические уравнения были релятивистскими, а описание состояния частицы оставалось нерелятивистским. Нерелятивистское понятие состояния частицы - это точка в трехмерном пространстве или в фазовом пространстве. Настоящее релятивистское понятие состояния частицы выглядит иначе.

Традиционно принцип специальной теории относительности формулируется как лоренц-инвариантность динамических уравнений. С другой стороны, общие физические принципы едва ли можно формулировать как утверждения, связанные с та-

кими деталями описания как преобразования координат. Мы формулируем принцип относительности следующим образом: *Пространство-время описывается одной пространственно-временной структурой  $ST$* . Это означает, что пространство-время описывается только одной величиной: пространственно-временным расстоянием  $\rho$ , или только одной мировой функцией  $\sigma = \frac{1}{2}\rho^2$ . В нерелятивистской физике пространство-время описывается с помощью двух независимых величин (структур): пространственным расстоянием  $S$  и временным интервалом  $T$ . Среди трех структур:  $T$ ,  $S$ , и  $ST$  только две являются независимыми. Такая формулировка принципа относительности является более общей, потому что она верна не только для пространственно-временной геометрии Минковского. Она верна для любой геометрии пространства-времени, включая дискретную геометрию пространства-времени. Кроме того такая формулировка является бескоординатной.

Нельзя быть уверенным в том, что геометрия пространства-времени непрерывна в микромире. Ограничивая наше рассмотрение непрерывными геометриями пространства-времени, мы совершаем ошибку. Эта ошибка оправдывается тем, что формализм дискретной геометрии не был разработан, и полагали, что геометрия пространства-времени не может быть дискретной. На самом деле, дискретная геометрия, как и любая геометрия, является обобщением собственно евклидовой геометрии  $\mathcal{G}_E$ . Но евклидова геометрия должна описываться в терминах расстояния и только в терминах расстояния, потому что другие понятия геометрии  $\mathcal{G}_E$  содержат ссылку на непрерывность геометрии  $\mathcal{G}_E$ , и они не могут использоваться для построения дискретной геометрии.

Простейшая дискретная геометрия пространства-времени  $\mathcal{G}_d$  описывается мировой функцией

$$\sigma_d(P, Q) = \sigma_M(P, Q) + \frac{\lambda_0^2}{2} \text{sgn}(\sigma_M(P, Q)), \quad \forall P, Q \in \Omega \quad (1.1)$$

где  $\Omega$  есть множество всех точек пространства-времени,  $\sigma_M$  есть мировая функция пространственно-временной геометрии Минковского  $\mathcal{G}_M$ , и  $\lambda_0$  есть элементарная длина. В инерциальной системе координат мировая функция  $\sigma_M$  имеет вид

$$\sigma_M(x, x') = \frac{1}{2} g_{ik} (x^i - x'^i) (x^k - x'^k), \quad g_{ik} = \text{diag}(c^2, -1, -1, -1) \quad (1.2)$$

В дискретной геометрии пространства-времени точечная частица не может описываться мировой линией, потому что всякая мировая линия является пределом ломаной линии, когда длины ее звеньев стремятся к нулю. Но в дискретной геометрии  $\mathcal{G}_d$  нет бесконечно малых длин, потому что все длины больше, чем  $\lambda_0$ . В  $\mathcal{G}_d$  точечная частица описывается мировой цепью (ломаной линией) вместо гладкой мировой линии. Описание состояния точечной частицы с помощью положения частицы и ее импульса оказывается неадекватным. Причина заключается в том, что в непрерывной (дифференциальной) геометрии пространства-времени 4-импульс частицы  $p_k$  описывается соотношением

$$p_k = g_{kl} \frac{dx^l}{d\tau} = g_{kl} \lim_{d\tau \rightarrow 0} \frac{x^l(\tau + d\tau) - x^l(\tau)}{d\tau} \quad (1.3)$$

где  $x^l = x^l(\tau)$ ,  $l = 0, 1, 2, 3$  есть уравнение мировой линии. Предел в формуле (1.3) не существует в  $\mathcal{G}_d$ , и 4-импульс  $p_k$  не определяется (по крайней мере, в таком виде). Вообще, математический формализм дифференциальной геометрии, основанный на исчислении бесконечно малых (дифференциальные динамические уравнения), является неадекватным в дискретной геометрии пространства-времени, где отсутствуют бесконечно малые расстояния.

В случае произвольной геометрии пространства-времени состояние точечной частицы описывается двумя пространственно-временными точками. Эти две точки  $P, Q$  определяют вектор  $\mathbf{PQ} = \{P, Q\}$ , который может интерпретироваться как импульс частицы. В случае дискретной геометрии пространства-времени  $\mathcal{G}_d$  вектор  $\mathbf{PQ}$  тоже может интерпретироваться как импульс, но его представление в виде (1.3) будет невозможным.

В произвольной геометрии пространства-времени точечная частица описывается мировой цепью  $\mathcal{C}$

$$\mathcal{C} = \bigcup_s P_s, \quad |\mathbf{P}_s \mathbf{P}_{s+1}| = \mu = \text{const}, \quad s = \dots, 0, 1, \dots \quad (1.4)$$

Здесь  $\mu$  есть геометрическая масса частицы (длина звена мировой цепи), которая связана массой  $m$  частицы соотношением

$$m = b\mu \quad (1.5)$$

где  $b$  есть универсальная постоянная.

В  $\mathcal{G}_d$  возможно только бескоординатное описание [1], которое осуществляется в терминах и только в терминах мировой функции  $\sigma_d$ , или в терминах пространственно-временного расстояния  $\rho_d$ , потому что все геометрические понятия римановой геометрии (за исключением расстояния) содержат ссылку на непрерывность геометрии. В бескоординатном описании скалярное произведение  $(\mathbf{PQ} \cdot \mathbf{RS})$  двух векторов  $\mathbf{PQ}$  и  $\mathbf{RS}$  имеет вид

$$(\mathbf{PQ} \cdot \mathbf{RS}) = \sigma(P, S) + \sigma(Q, R) - \sigma(P, R) - \sigma(Q, S) \quad (1.6)$$

и

$$|\mathbf{PQ}|^2 = (\mathbf{PQ} \cdot \mathbf{PQ}) = 2\sigma(P, Q) \quad (1.7)$$

Бескоординатные определения скалярного произведения  $(\mathbf{PQ} \cdot \mathbf{RS})$  и длины вектора  $|\mathbf{PQ}|$  совпадают с их традиционным определением в собственно евклидовой геометрии. Они могут быть использованы в любой геометрии пространства-времени  $\mathcal{G}$ , которая полностью описывается ее мировой функцией  $\sigma$ . Такая геометрия пространства-времени называется физической геометрией.

Эквивалентность  $(\mathbf{PQ} \text{ eqv } \mathbf{RS})$  двух векторов  $\mathbf{PQ}$  и  $\mathbf{RS}$  определяется двумя бескоординатными соотношениями

$$(\mathbf{PQ} \text{ eqv } \mathbf{RS}) : \quad (\mathbf{PQ} \cdot \mathbf{RS}) = |\mathbf{PQ}| \cdot |\mathbf{RS}| \wedge |\mathbf{PQ}| = |\mathbf{RS}| \quad (1.8)$$

Дискретная геометрия пространства-времени многовариантна в том смысле, что имеется много векторов  $\mathbf{PQ}, \mathbf{PQ}', \mathbf{PQ}'', \dots$  в точке  $P$  которые эквивалентны вектору  $\mathbf{RS}$  в точке  $R$ , но векторы  $\mathbf{PQ}, \mathbf{PQ}', \mathbf{PQ}'', \dots$  не эквивалентны между собой.

В собственно евклидовой геометрии  $\mathcal{G}_d$  отношение эквивалентности (1.8) одно-вариантно, и имеется один и только один вектор  $\mathbf{PQ}$  в точке  $P$ , который эквивалентен вектору  $\mathbf{RS}$  в точке  $R$ .

Если мировая цепь (1.4) описывает свободную частицу, то звенья ее мировой цепи удовлетворяют соотношениям

$$(\mathbf{P}_s \mathbf{P}_{s+1} \text{eqv} \mathbf{P}_{s+1} \mathbf{P}_{s+2}), \quad s = \dots, 0, 1, \dots \quad (1.9)$$

Эти соотношения многовариантны в  $\mathcal{G}_d$ . Это приводит к вихлянию мировой цепи. Это вихляние означает, что частица является стохастической (случайной). В  $\mathcal{G}_d$  амплитуда вихляния ограничена элементарной длиной  $\lambda_0$  для времениподобных векторов. Но эта амплитуда бесконечна для пространственноподобных векторов. В геометрии Минковского  $\mathcal{G}_M$  вихляние отсутствует для времениподобных векторов ( $\lambda_0 = 0$ ), и амплитуда этого вихляния бесконечна для пространственноподобных векторов.

В нерелятивистском описании статистическое описание времениподобных мировых линий в  $\mathcal{G}_d$  приводит к уравнению Шредингера [2], если элементарная длина

$$\lambda_0^2 = \frac{\hbar}{bc} \quad (1.10)$$

где  $b$  есть универсальная постоянная, определяемая соотношением (1.5). Отдельная частица с пространственноподобной мировой цепью (тахион) не может быть обнаружена, из-за бесконечной амплитуды ее вихляния ее мировой цепи. Однако гравитационное поле тахионного газа может быть обнаружено (темная материя) [3, 4].

Очень важно, что статистическое описание вихляющих мировых цепей производится релятивистски, когда точечная частица описывается двумя точками (а не точкой в фазовом пространстве). В этом случае статистический ансамбль является динамической системой типа сплошной среды, и можно ввести волновую функцию как метод описания сплошной среды [5]. В нерелятивистском описании состояние частицы представляет собой точку в фазовом пространстве. В это случае статистическое описание является вероятностным построением, описывающим эволюцию вероятности состояния частицы [6, 7, 8].

Подчеркнем, что статистический ансамбль как динамическая система (а не вероятностное построение) является результатом корректного (релятивистского) определения состояния частицы (а не результат какой-нибудь новой гипотезы). Описание движения частицы с помощью мировой цепи (1.4) является следствием последовательного применения принципа теории относительности.

## 2 Единый формализм динамики частиц

Обоснование квантовой механики на основе динамики стохастических частиц было получено как следствие единого формализма динамики частиц [9]. Стохастическая частица  $\mathcal{S}_{st}$  не является динамической системой, и для  $\mathcal{S}_{st}$  не существует динамических уравнений. Однако, статистический ансамбль  $\mathcal{E}[\mathcal{S}_{st}]$  стохастических систем  $\mathcal{S}_{st}$  является динамической системой типа сплошной среды. Детерминированная частица  $\mathcal{S}_{det}$  так же как статистический ансамбль  $\mathcal{E}[\mathcal{S}_{det}]$  являются динамическими

системами, и для них имеются динамические уравнения. При традиционном подходе к динамике частиц, когда базовым элементом динамики является отдельная частица, нельзя построить единую концепцию динамики для стохастических и детерминированных частиц, потому что не существует динамических уравнений для отдельной стохастической частицы. Однако после логической перезагрузки, когда базовым объектом становится статистический ансамбль, динамические уравнения появляются для статистического ансамбля  $\mathcal{E}[\mathcal{S}_{\text{st}}]$  стохастических частиц  $\mathcal{S}_{\text{st}}$  и для статистического ансамбля  $\mathcal{E}[\mathcal{S}_{\text{det}}]$  детерминированных частиц  $\mathcal{S}_{\text{det}}$  [9].

Например, действие для статистического ансамбля стохастических частиц  $\mathcal{S}_{\text{st}}$  имеет вид

$$\mathcal{A}_{\mathcal{E}[\mathcal{S}_{\text{st}}]}[\mathbf{x}, \mathbf{u}] = \int \int_{V_{\xi}} \left\{ \frac{m}{2} \dot{\mathbf{x}}^2 + \frac{m}{2} \mathbf{u}^2 - \frac{\hbar}{2} \nabla \mathbf{u} \right\} \rho_1(\xi) dt d\xi, \quad \dot{\mathbf{x}} \equiv \frac{d\mathbf{x}}{dt} \quad (2.1)$$

Переменная  $\mathbf{x} = \mathbf{x}(t, \xi)$  описывает регулярную составляющую движения частицы. Независимые переменные  $\xi = \{\xi_1, \xi_2, \xi_3\}$  маркируют элементы (частицы) статистического ансамбля  $\mathcal{E}[\mathcal{S}_{\text{st}}]$ . Переменная  $\mathbf{u} = \mathbf{u}(t, \mathbf{x})$  описывает среднее значение стохастической составляющей скорости,  $\hbar$  есть квантовая постоянная,  $\rho_1(\xi)$  есть весовая функция. Можно положить  $\rho_1 = 1$ . Второй член в (2.1) описывает кинетическую энергию стохастической составляющей скорости. Третий член описывает взаимодействие между стохастической составляющей  $\mathbf{u}(t, \mathbf{x})$  и регулярной составляющей  $\dot{\mathbf{x}}(t, \xi)$  скорости частицы. Оператор

$$\nabla = \left\{ \frac{\partial}{\partial x^1}, \frac{\partial}{\partial x^2}, \frac{\partial}{\partial x^3} \right\} \quad (2.2)$$

определен в пространстве координат  $\mathbf{x}$ .

Формально действие (2.1) описывает множество детерминированных частиц  $\mathcal{S}_{\text{d}}$ , взаимодействующих через силовое поле  $\mathbf{u}$ . Частицы  $\mathcal{S}_{\text{d}}$  образуют газ (или жидкость), описываемую переменными  $\dot{\mathbf{x}}(t, \xi) = \mathbf{v}(t, \xi)$ . Здесь это описание производится в представлении Лагранжа. Гидродинамическое описание производится в терминах плотности  $\rho$  и скорости  $\mathbf{v}$ , где

$$\rho = \rho_1 J, \quad J \equiv \frac{\partial(\xi_1, \xi_2, \xi_3)}{\partial(x^1, x^2, x^3)}, \quad v^\alpha = \frac{\partial(x^\alpha, \xi_1, \xi_2, \xi_3)}{\partial(t, \xi_1, \xi_2, \xi_3)}, \quad \alpha = 1, 2, 3 \quad (2.3)$$

Потенциальное течение этого газа описывается уравнением Шредингера [9].

Динамическое уравнение для силового поля  $\mathbf{u}$  получается в результате вариации (2.1) по  $\mathbf{u}$ . Оно имеет вид

$$\mathbf{u} = \mathbf{u}(t, \mathbf{x}) = -\frac{\hbar}{2m} \nabla \ln \rho \quad (2.4)$$

Вектор  $\mathbf{u}$  описывает среднее значение стохастической составляющей скорости стохастической частицы  $\mathcal{S}_{\text{st}}$ . В нерелятивистском случае силовое поле  $\mathbf{u}$  определяется его источником: плотностью сплошной среды  $\rho$ .

В терминах волновой функции действие (2.1) принимает вид [9]

$$\mathcal{A}[\psi, \psi^*] = \int \left\{ \frac{i\hbar}{2} (\psi^* \partial_0 \psi - \partial_0 \psi^* \cdot \psi) - \frac{\hbar^2}{2m} \nabla \psi^* \cdot \nabla \psi + \frac{\hbar^2}{8m} \rho \nabla s_\alpha \nabla s_\alpha \right\} d^4x \quad (2.5)$$

где волновая функция  $\psi = \begin{Bmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \end{Bmatrix}$  имеет две комплексные составляющие.

$$\rho = \psi^* \psi, \quad s_\alpha = \frac{\psi^* \sigma_\alpha \psi}{\rho}, \quad \alpha = 1, 2, 3 \quad (2.6)$$

$\sigma_\alpha$  суть  $2 \times 2$  матрицы Паули

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad (2.7)$$

Динамическое уравнение, порождаемое действием (2.5), имеет вид

$$i\hbar \partial_0 \psi + \frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi + \frac{\hbar^2}{8m} \nabla^2 s_\alpha \cdot (s_\alpha - 2\sigma_\alpha) \psi - \frac{\hbar^2}{4m} \frac{\nabla \rho}{\rho} \nabla s_\alpha \sigma_\alpha \psi = 0 \quad (2.8)$$

В случае однокомпонентной волновой функции  $\psi$ , когда течение потенциально и  $\nabla s_\alpha = 0$ , динамическое уравнение имеет вид уравнения Шредингера

$$i\hbar \partial_0 \psi + \frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \psi = 0 \quad (2.9)$$

Таким образом, уравнение Шредингера является частным случаем динамического уравнения, порожденного действием (2.1) или (2.5). Таким образом, линейность динамического уравнения в терминах волновой функции есть частный случай динамического уравнения для статистического ансамбля стохастических частиц, хотя она рассматривается обычно как принцип квантовой механики.

### 3 Причина стохастичности элементарных частиц

Стохастичность элементарных частиц и влияние их мировых цепей обусловлено дискретностью геометрии пространства-времени, более точно ее многовариантностью [1]. Дискретная геометрия строится как обобщение собственно евклидовой геометрии  $\mathcal{G}_E$ . Но для такого обобщения нужно произвести логическую перезагрузку и представить  $\mathcal{G}_E$  в терминах мировой функции [10, 11]. Использование дискретной геометрии пространства-времени позволяет сформулировать каркасную концепцию элементарных частиц, где состояние элементарной частицы и все ее параметры, описываются каркасом частицы [12]. Каркас представляет собой несколько жестко связанных между собой пространственно-временных точек. Расстояния между точками каркаса определяют параметры частицы. Мировая цепь (1.4) с двух-точечным каркасом описывает простейший случай элементарной частицы. В этом случае имеется только один параметр каркаса. Это длина  $\mu = |\mathbf{P}_s \mathbf{P}_{s+1}|$  звена мировой цепи. Согласно (1.5)

масса частицы есть геометрическая величина. Другими словами, описание частицы полностью геометризуется.

Обобщение двухточечного каркаса точечной частицы возникло при рассмотрении уравнения Дирака [13, 14, 15]. При анализе уравнение Дирака с точки зрения квантовой механики возникают абстрактные динамические переменные ( $\gamma$ -матрицы), природа которых не ясна. Анализируя уравнение Дирака и используя единый формализм динамики частиц (без использования принципов квантовой механики), заключаем, что мировая линия дираковской частицы является винтовой линией с времениподобной осью. Винтообразное движение свободной частицы возможно, если ее каркас содержит три (или больше) точек [16]. Винтообразное движение частицы объясняет спин частицы и ее магнитный момент, тогда как при квантовом подходе спин и магнитный момент являются просто квантовыми числами, природа которых не известна. Таким образом, каркасная концепция элементарных частиц позволяет исследовать структуру и устройство элементарных частиц.

Каркасная концепция получается как прямое следствие физических принципов без использования искусственных принципов и гипотез, подобных принципам квантовой механики. В этом главная ценность каркасной концепции. Каркасная концепция получена как результат исправления ошибок в традиционной теории: (1) нерелятивистского понятия состояния частицы, (2) необоснованного ограничения непрерывной геометрией пространства-времени. Исправление этих ошибок приводит к каркасной концепции без каких-либо дополнительных предположений.

Использование каркасной концепции позволяет объяснить темную материю как тахионный газ и объясняет невозможность детектирования отдельного тахиона [3, 4]. Эти явления не объясняются с точки зрения квантового подхода.

Использование логической перезагрузки сопровождается существенным изменением математического формализма. Это изменение формализма с трудом воспринимается людьми, привыкшими к традиционному формализму. Например, дискретная геометрия  $\mathcal{G}_d$ , описываемая мировой функцией (1.1), является однородной и изотропной. В самом деле, мировая функция  $\sigma_M$  (1.2) геометрии Минковского инвариантна относительно преобразований группы Пуанкаре. Мировая функция  $\sigma_d$  (1.1) является функцией от  $\sigma_M$ . Она тоже инвариантна по отношению к преобразованиям группы Пуанкаре. Это означает, что дискретная геометрия (1.1) однородна и изотропна. Это противоречит традиционному подходу к дискретной геометрии, которая рассматривается как геометрия на решетке. Геометрия на решетке не может быть однородной и изотропной. Кроме того, дискретная геометрия (1.1) не имеет определенной размерности (максимального числа линейно независимых векторов). При традиционном подходе к геометрии такая ситуация невозможна, потому что построение любой геометрии начинается с задания размерности геометрии в виде натурального числа.

## Список литературы

- [1] Yu.A.Rylov, Geometry without topology as a new conception of geometry. *Int. Jour. Mat. & Mat. Sci.* **30**, iss. 12, 733-760, (2002).

- [2] Yu.A.Rylov, Non-Riemannian model of the space-time responsible for quantum effects. *Journ. Math. Phys.* **32(8)**, 2092-2098, (1991)
- [3] Yu. A. Rylov, Dynamic equations for tachyon gas. *Int. J. Theor. Phys.* (2013),. doi:10.1007/s10773-013-1674-4
- [4] Ю.А.Рылов, Тахионный газ как кандидат на темную материю. *Вестник РУДН, математика, информатика, физика, (2013) вып. 2 стр.159-173*
- [5] Yu.A. Rylov, Spin and wave function as attributes of ideal fluid. (*Journ. Math. Phys.* **40**, pp. 256 - 278, (1999).
- [6] Yu.A. Rylov, Quantum Mechanics as a theory of relativistic Brownian motion. *Ann. Phys. (Leipzig)*. **27**, 1-11, (1971).
- [7] Yu.A. Rylov, Quantum mechanics as relativistic statistics.I: The two-particle case. *Int. J. Theor. Phys.* **8**, 65-83, (1973).
- [8] Yu.A. Rylov, Quantum mechanics as relativistic statistics.II: The case of two interacting particles. *Int. J. Theor. Phys.* **8**, 123-139, (1973)
- [9] Yu. A. Rylov, Uniform formalism for description of dynamic, quantum and stochastic systems *e-print /physics/0603237v6*.
- [10] Yu.A.Rylov, Non-Euclidean method of the generalized geometry construction and its application to space-time geometry in *Pure and Applied Differential geometry* pp.238-246. eds. Franki Dillen and Ignace Van de Woestyne. Shaker Verlag, Aachen, 2007. See also *e-print Math.GM/0702552*
- [11] Yu. A. Rylov, Different conceptions of Euclidean geometry and their application to the space-time geometry. *e-print /0709.2755v4*
- [12] Yu. A. Rylov, Discrete space-time geometry and skeleton conception of particle dynamics *Int. J. Theor. Phys.* **51**, Issue 6 (2012), 1847-1865. See also *e-print 1110.3399v1*
- [13] Yu.A.Rylov, Dirac equation in terms of hydrodynamic variables. *Advances in Applied Clifford Algebras*, **5**, pp 1-40, (1995)). See also *e-print /1101.5868*.
- [14] Yu. A.Rylov, Is the Dirac particle composite? *e-print /physics/0410045*.
- [15] Yu. A. Rylov (2004), Is the Dirac particle completely relativistic? *e-print /physics/0412032*.
- [16] Yu. A. Rylov, Geometrical dynamics: spin as a result of rotation with superluminal speed. *e-print 0801.1913*.