

Ответ на комментарий Я. М. Хазана к статье Г. Г. Кулиева «Анализ результатов интерпретации упругих параметров твердого ядра Земли с позиций современной геомеханики»

© Г. Г. Кулиев, 2017

Институт геологии и геофизики НАН Азербайджана, Баку, Азербайджан

Поступила 2 марта 2017 г.

Выражаю большую благодарность Я. М. Хазану за глубокий анализ моей статьи и комментарий к ней.

В то же время я не согласен с его основным выводом относительно результатов статьи и с некоторыми его суждениями о нелинейной механике деформирования твердых тел.

В моей статье [Кулиев, 2017] на основе неклассического линеаризированного подхода (НЛП) сделаны следующие выводы.

1. Распределение упругих параметров во внутреннем ядре Земли нарушает требование прочности (упругое тело не может выдержать нагрузку $P \geq \mu$ без разрушения).

2. Упругодеформированный твердый шар в условиях ядра Земли терпит внутреннюю неустойчивость.

3. В упругодеформированном твердом шаре, находящемся в условиях ядра Земли, не могут распространяться упругие волны (в том числе сейсмические) с действительной скоростью.

Таким образом, в данной статье показано, что распределение упругих параметров, соответствующая интегральным критериям, не удовлетворяет фундаментальным требованиям механики деформируемого твердого тела. Кстати, эти требования следуют из начальных

основ теории, которые в геофизической литературе получили название «из первых принципов». В механике [Трусделл, 1975] они связаны с законами сохранения количества движения (из которого следуют три уравнения движения), массы (из которого следуют условия неразрывности) и энергии (из которого следует баланс энергии). Математическое описание механического движения (в рассматриваемом случае — деформирования) замыкается с заданием уравнения состояния среды — одного из основных термодинамических уравнений. Для упругих тел необходимо выполнить некоторые дополнительные требования. В книге [Гузь, 1986] по этому поводу написано следующее: «Для упругого тела основным свойством является обратимость всех происходящих в нем процессов после снятия нагрузок, вызвавших эти процессы. Указанное свойство проявляется, с одной стороны, в полной восстановляемости формы тела после снятия нагрузок, а с другой — в полном возвращении энергии, которая была сообщена телу в процессе деформирования, также после снятия нагрузки. Отмеченные два проявления основного свойства упругих тел находят отражение и в двух подходах к мате-

матической формулировке соотношений между составляющими тензоров напряжений и деформаций. Первый подход, истоки которого начинаются от Коши, заключается в формулировке взаимооднозначных соотношений, связывающих составляющие тензоров напряжений и деформаций, с соблюдением тензорной размерности. При этом взаимооднозначность функциональных зависимостей обеспечивает полную восстанавливаемость формы тела после снятия нагрузки. Второй подход, истоки которого начинаются от Грина, заключается в представлении потенциальной энергии упругой деформации в виде функции от составляющих тензоров деформаций, которые при нулевых значениях компонентов тензора деформаций обращаются в нуль. Указанное представление обеспечивает полное возвращение энергии при снятии нагрузок.» Обычно в рамках первого подхода используется термин «общее упругое тело», во втором подходе — «гиперупругое тело». В моей статье распределение упругих параметров твердого ядра Земли обсуждается в пределах теории гиперупругих тел с применением НЛП.

Считаю необходимым еще раз подчеркнуть, что вопросом обсуждения здесь является несоответствие между существующим общепринятым распределением упругих параметров твердого ядра Земли и основным требованием механики деформируемых твердых тел. Во всех теоретических структурных моделях Земли постулируется, что около 1—3 млрд лет существует твердое внутреннее ядро. Также имеются общепринятые данные о распределении по глубине ядра упругих свойств ее изотропной среды. Именно эта композиция внутреннего ядра в геофизике считается термодинамически

равновесной. В статье автора [Кулиев, 2017] вопросы возможных механизмов формирования такой среды ядра и распределения ее упругих параметров не рассматриваются — для обсуждаемых вопросов они имеют косвенное значение. В статье показано, что данная композиция с точки зрения механики деформируемых твердых тел невозможна.

В комментарии [Хазан, 2017] высказывается мнение о неприменимости «нелинейной упругой механики» (а следовательно, и НЛП) для описания равновесного состояния внутреннего ядра Земли. Прежде всего, отметим, что НЛП получен путем последовательной линеаризации общих нелинейных уравнений и соотношений со строгим соблюдением всех требований общих начал теории (которые приведены выше). В НЛП деформирования описываются различными упругими потенциалами в пределах методов Лагранжа или Эйлера. В моей статье использован метод Лагранжа. Применение НЛП к рассматриваемому кругу задач имеет определенное методологическое преимущество по сравнению с прямым использованием общей нелинейной теории, в том числе теории типа конечных деформаций Берча—Мурнагана [Birch, 1952; Буллен, 1978; Anderson, 1995] и т. п. Прежде всего нелинейная проблема сводится к линейным (неклассическим) и хорошо изученным математическим задачам. Опираясь на единую теоретическую базу, исследуются проблемы прочности, устойчивости (как по геометрическим формоизменениям, так и по «внутренней» неустойчивости) и распространения упругих волн в упругодеформируемых твердых средах. В случае однородных деформированных состояний получаются простые аналитические формулы, в структуре кото-

ных в явном виде выделяются вклады линейных (именно эти составляющие и должны называться упругими параметрами среды) и нелинейных воздействий на количественные показатели параметров упругих свойств (например, численные результаты, приведенные в табл. 3). Используя концепцию «продолжающегося нагружения» и квазистатического подхода [Гузь, 1986], можно исследовать вышеупомянутые задачи в упругопластической, вязкоупругой и других постановках. Более того, удается строго теоретически определить области применимости полученных результатов (области, в которых определение физико-механических свойств и др. параметров реализуется в тех пределах деформаций, где исходные фундаментальные ограничения механики деформируемого твердого тела соблюдаются). Для решения данной задачи, в случае прямого применения общих нелинейных теорий, помимо математических и вычислительных осложнений возникает необходимость проведения дополнительных адекватных экспериментальных исследований. Такое обстоятельство снижает общность теоретических результатов и создает предпосылки для внесения в результаты дополнительных погрешностей и неопределенностей. Кроме того, не известны эксперименты по длительному деформированию шаровидного твердого тела в условиях, подобных тем, в которых находится внутреннее ядро Земли.

Здесь уместно остановиться на некоторых положениях комментария Я. М. Хазана относительно «нелинейной упругой механики» и, в частности, НЛП. Результаты, показанные на рис. 1, и их объяснение являются далеко не полными и достоверными. В НЛП за начальное состояние деформирования принимается весь процесс

деформирования до рассматриваемого актуального состояния (оно может быть линейным, нелинейным, упругим, пластическим и т. д.). В окрестности актуального состояния, рассматривая малые возмущения (для анализируемых задач нет необходимости исследования процесса деформирования после рассматриваемого актуального состояния), применительно к ним проводится специальная (отличающаяся от классического способа) линеаризация [Гузь, 1986]. Именно данное положение позволяет отнести все сложности изучения нелинейного процесса деформирования в начальное состояние и нелинейную задачу свести к линейным математическим задачам. При этом как упругие, так и нелинейные характеристики деформирования описываются коэффициентами, входящими в основные уравнения в виде **уже известных параметров**. Таким образом, считается, что все вопросы начального состояния известны или хотя бы известен метод их определения. В упомянутом комментарии отмечается, что в «естественному» состоянии упругие модули (наверняка речь идет о модулях упругости второго порядка) зависят от термодинамических параметров и не зависят от деформации. Добавим, что эти модули, в случае упругого деформирования (как на стадии малых, так и на стадии больших деформаций) должны быть также инвариантными относительно геометрии тела и вида напряженного состояния. В отличие от НЛП в многочисленных геофизических исследованиях, которым следует и Я. М. Хазан, процессы нелинейных упругих и вообще нелинейные деформирования описываются параметрами, зависящими от напряжений и деформаций. В частности, некоторым из них присваивается название модулей упру-

гости (например, модуль объемного сжатия K , модуль сдвига G и т. д., см. в работе [Anderson, 1995]), зависящих от напряжений и деформаций. Такой подход привел к серьезным осложнениям, порой к неточным выводам [Anderson, 1995]. Относительно определения модулей упругости второго порядка (модули Ламе или модули упругости E и коэффициент Пуассона ν) в линейной теории упругости [Кулиев, 2017] отмечено следующее: «Физические параметры деформируемых твердых сред — такие, как модули упругости, коэффициент Пуассона, скорости распространения объемных упругих волн и др. в механике определяются при соблюдении конкретных условий [Ляв, 1935; Седов, 1970]. В классически линейной теории упругости изотропных однородных сред, в рамках которой интерпретируются указанные параметры во всех теоретических моделях Земли, требуется соблюдение условия малости равномерно распределенных однородных деформаций $\varepsilon \ll 1$ и малости отношения P/μ (где P — параметр нагружения, в частности давления; μ — модуль сдвига среды; ε — параметр деформаций). Условие равномерного распределения однородных деформаций должно контролироваться также в процессе деформирования конкретных конструкций (в рассматриваемом случае — шара). При решении задач о распределении физико-механических параметров в недрах Земли, в частности в твердом ядре, в первую очередь необходимо добиться одновременного выполнения общепринятых требований механики для сред и конструкций». Поэтому правильный синтез упругих модулей среды из комплекса данных, относящихся к произвольно деформированным состояниям, требует выполнения аккуратной и серьезной научной

работы [Кулиев, 2000; Guliyev et al., 2016]. В НЛП весь процесс деформирования описывается модулями упругости различного порядка. Например, в случае применения упругого потенциала Мурнагана — модулями упругости второго и третьего порядков.

Во всех современных моделях Земли принято, что в ее структуре существует внутреннее твердое ядро в форме шара. Приводятся данные о его упругих параметрах и о распределении давления в нем. В пределах современных моделей комплексы сейсмологических и других геофизических и экспериментальных данных, относящихся к отдельным структурам Земли, включая и ее ядро, обработаны на основе линейной теории упругости (в этом можно убедиться простыми вычислениями данных, приведенных в существующих современных теоретических моделях Земли, например [Anderson, 2007]), которая не в состоянии учесть геодинамические изменения (т. е. деформирования) из-за необходимости выполнения вышеупомянутого требования. В комментарии Я. М. Хазана отмечено, что сейсмические волны в твердом ядре проходят на стадии упругого деформирования (как будто каким-то образом сняты указанные во всех теоретических моделях Земли огромные давления и тело в течение 1—3 млрд лет находится там в недеформированном состоянии) и реальное деформирование на их прохождение никакого влияния не имеет. Как будто сейсмическая волна каким-то образом выбирает — когда и где проходить.

На самом деле в моей статье при решении рассматриваемых задач в пределах НЛП в качестве «начального» деформированного состояния приняты без каких-либо изменений данные современных теоретических моделей

Земли относительно твердого ядра в форме шара из изотропной среды (здесь не решается задача о деформировании от «естественного» состояния к «начальному», как утверждает Я. М. Хазан). Поставлен вопрос — может ли существовать твердый деформируемый изотропный шар с указанными распределениями упругих свойств в условиях внутреннего ядра Земли? Получен отрицательный ответ по всем трем требованиям механики деформируемого твердого тела. Причем для решения поставленных задач в данной статье не было никакой необходимости в знании «естественного» состояния и механизма перехода от этого состояния в рассмотренное «начальное» состояние. Тем более что в самой геофизике данный вопрос остается дискуссионным и до сих пор нерешенным. Примечательно, что в комментарии Я. М. Хазана утверждается следующее: «внутреннее ядро никогда не испытывало и не могло испытывать подобного нагружения». Тогда как все данные о «начальном» деформированном состоянии в теоретических моделях общеприняты?

Суждение о неравновесности термодинамического состояния деформируемой среды в условиях твердого внутреннего ядра также лишено реального смысла. Интересно, как можно снять давление, проследить за процессом возврата деформирований и сделать выводы о равновесности и неравновесности термодинамического состояния среды твердого ядра Земли в реальных условиях? Здесь, по мнению Я. М. Хазана, помогают результаты современных экспериментальных исследований и численных моделей, базирующиеся на первичных квантово-механических представлениях. Возможно, на этом пути в ходе дальнейших исследований появятся

более убедительные результаты, но пока эти результаты не позволяют снять сомнения, приведенные в моей статье. Допустим, в условиях ядра Земли путем кристаллизации, согласно экспериментальным данным [Tateno et al., 2010 и др.], образуются огромные массы сплавов железа и формируется твердое ядро. Тогда по законам механики должно выполняться: $P < \mu$. Данные, приведенные в современных моделях, противоречат этому условию, что и показано в упомянутой статье. Вот и весь вопрос. Отсюда следует: или твердого ядра нет, или распределения упругих параметров рассчитаны не правильно.

Эксперименты проводятся [Tateno et al., 2010; Niu et al., 2015] с применением метода ударных волн в интервале порядка микросекунды. Размеры искусственно созданных испытуемых образцов не превышают 20 мкм. Полученные в таких скоротечных экспериментах и малых геометрических масштабах данные позволили авторам экспериментов сделать заключение о механизмах перехода упаковки решетки кристаллов из одной формы в другую, характеризуемую более плотной упаковкой в термобарических условиях, подобных условиям внутреннего твердого ядра. На основе расчетов, проведенных [Vočadlo, 2007] в пределах численных моделей, утверждается, что распространение упругих волн в железе с указанной кристаллической структурой более или менее хорошо согласуется с сейсмологическими данными (для объяснения проблемы анизотропии сейсмических волн в твердом ядре). Несомненно, эти экспериментальные и численные результаты очень важные. Они дают основание для предложения о возможности образования твердого ядра в процессе кристаллизации плавленой среды, но в то же время не

являются убедительным доказательством существования деформируемого твердого внутреннего ядра с радиусом порядка 1200 км (испытуемые микромасштабные образцы должны быть представительными в масштабе всего твердого ядра) и временными масштабами (1—3 млрд лет существования ядра). Вопросы анизотропии распространяющихся в деформируемых твердых средах сейсмических волн с большим периодом никак не могут в достаточной мере объясняться анизотропией микроструктуры (параметр c/a в работе [Vočadlo, 2007], где c — элементарное расширение ячейки вдоль гексагональной оси; a — размер грани шестиугольника) и поведением микросекундных волн. По-видимому, в вопросе сейсмической анизотропии основную роль играет квазианизотропия, связанная с неравномерным деформированием в твердом ядре Земли.

Вопрос определения скоростей упругих волн в деформированных средах аналогичен вопросу определения модулей упругости, который обсуждался выше. Эти скорости обычно определяются в экспериментах на недеформированных образцах. В то же время в рассматриваемых случаях они должны определяться специальным образом из геофизических реальных данных, которые уже подвержены влиянию деформированности среды. Например, в формулах (22), приведенных в моей статье, только первое слагаемое отвечает за скорость материала, а второе отражает вклад нелинейной

деформации. Поэтому параметры в левой части формул (22) нельзя, строго говоря, считать скоростями. В лучшем случае их можно назвать «квази» или «эффективной» скоростью. Поэтому вызывает удивление приведенные в современных моделях Земли данные относительно скоростей распространение сейсмических волн, которые рассчитаны по формулам линейной теории упругости с учетом только упругих данных, относящихся к недеформированному состоянию. В моей статье результаты табл. 3 показывают, что вклады нелинейной деформации значительны.

Наконец, полученные мной результаты никак не отрицают возможность существования твердого ядра Земли. В первую очередь они указывают на то, что в задаче о распределении упругих параметров среды обработка комплекса всевозможных реальных данных не соответствует требованиям механики деформируемого твердого тела. В связи с этим возникает сомнение в достоверности локальных (дифференциальных) распределений упругих и других физико-механических параметров. Поэтому в работе [Кулиев, 2017] сделано предположение (не утверждение!) о том, что возможным выходом может являться коррекция в принятом распределении давления во внутреннем ядре Земли. Более того, такая же коррекция на основе нелинейных теорий деформаций необходима и в распределении упругих и других физико-механических параметров.

Список литературы

Буллен К. Е. Плотность Земли. Москва: Мир, 1978. 442 с.

Гузь А. Н. Основы трехмерной теории устойчивости деформируемых тел. Киев: Вища школа, 1986. 511 с.

- Кулиев Г. Г.** Определение коэффициента Пуассона в напряженных средах. Докл. АН. 2000. Т. 370. № 4. С. 534—537.
- Кулиев Г. Г.** Анализ результатов интерпретации упругих параметров твердого ядра Земли с позиций современной геомеханики. Геофиз. журн. 2017. Т. 39. №. 1 С. 79—96.
- Ляв А. И.** Математическая теория упругости. Москва: ОНТИ, 1935. 676 с.
- Седов Л. И.** Механика сплошной среды. Т. 1. Москва: Наука, 1970. 492 с.
- Трусседел К.** Первоначальный курс рациональной механики сплошных сред. Москва: Наука, 1975. 529 с.
- Хазан Я. М.** Комментарий к статье Г. Г. Кулиева «Анализ результатов интерпретации упругих параметров твердого ядра Земли с позиций современной геомеханики». Геофиз. журн. 2017. Т. 39. № 2. С. 145—149.
- Anderson D. L.**, 2007. New theory of the Earth. New York: Cambridge: University Press. 385 p.
- Anderson O. L.**, 1995. Equations of state of solids for geophysics and ceramic science. New York: Oxford University Press, 240 p.
- Birch F.**, 1952. Elasticity and constitution of the Earth's interior. *J. Geophys. Res.* 57(2), 227—286. doi:10.1029/JZ057i002p00227.
- Guliyev H. H., Aghayev Kh. B., Hasanova G. H.**, 2016. Determining the Elastic Moduli of the Third Order for Sedimentary Rocks Based on Well-Logging Data. *Izvestiya, Physics of the Solid Earth* 52(6), 836—843. doi:10.1134/S1069351316050062.
- Niu Z.-W., Zeng Z. Y., Cai L.-C., Chen X.-R.**, 2015. Study of the thermodynamic stability of iron at inner core from first-principles theory combined with lattice dynamics. *Phys. Earth Planet. Int.* 248, 12—19. http://dx.doi.org/10.1016/j.pepi.2015.09.002.
- Tateno S., Hirose K., Ohishi Y., Tatsumi Y.**, 2010. The Structure of Iron in Earth's Inner Core. *Science* 330, 359—361. doi:10.1126/science.1194662.
- Vočadlo L.**, 2007. Ab initio calculations of the elasticity of iron and iron alloys at inner core conditions: Evidence for a partially molten inner core? *Earth Planet. Sci. Lett.* 254(1-2), 227—232. doi:10.1016/j.epsl.2006.09.046.
- Bullen K. E.**, 1978. The density of the Earth. Moscow: Mir, 442 p. (in Russian).
- Guz A. N.**, 1986. Fundamentals of three-dimensional theory of stability of deformable bodies. Kyiv: Vyshcha shkola, 511 p. (in Russian).
- Kuliev G. G.**, 2000. Definition of Poisson's ratio in the stressed medium. *Doklady Akademii nauk* 370(4), 534—537 (in Russian).
- Guliyev H. H.**, 2017. Analysis of results of interpretation of elastic parameters of solid core of the Earth from the standpoint of current geomechanics. *Geofizicheskiy zhurnal* 39(1), 79—96 (in Russian).
- Lyav A. I.**, 1935. The mathematical theory of elasticity. Moscow: ONTI, 676 p. (in Russian).
- Sedov L. I.**, 1970. Mechanics of the continuum medium. Vol. 1. Moscow: Nauka, 492 p. (in Russian).
- Truesdell K.**, 1975. Initial course of rational mechanics of continuum media. Moscow: Nauka, 529 p. (in Russian).
- Khazan Ya. M.**, 2017. Commentary on the article by H. H. Guliyev «Analysis of results of interpretation of elastic parameters of solid core of the Earth from the standpoint of current geomechanics». *Geofizicheskiy zhurnal* 39(2), 145—149 (in Russian).

- Anderson D. L., 2007. New theory of the Earth. New York: Cambridge University Press. 385 p.
- Anderson O. L., 1995. Equations of state of solids for geophysics and ceramic science. New York: Oxford University Press, 240 p.
- Birch F., 1952. Elasticity and constitution of the Earth's interior. *J. Geophys. Res.* 57(2), 227—286. doi:10.1029/JZ057i002p00227.
- Guliyev H. H., Aghayev Kh. B., Hasanova G. H., 2016. Determining the Elastic Moduli of the Third Order for Sedimentary Rocks Based on Well-Logging Data. *Izvestiya, Physics of the Solid Earth* 52(6), 836—843. doi:10.1134/S1069351316050062.
- Niu Z.-W., Zeng Z.-Y., Cai L.-C., Chen X.-R., 2015. Study of the thermodynamic stability of iron at inner core from first-principles theory combined with lattice dynamics. *Phys. Earth Planet. Int.* 248, 12—19. <http://dx.doi.org/10.1016/j.pepi.2015.09.002>.
- Tateno S., Hirose K., Ohishi Y., Tatsumi Y., 2010. The Structure of Iron in Earth's Inner Core. *Science* 330, 359—361. doi:10.1126/science.1194662.
- Vočadlo L., 2007. Ab initio calculations of the elasticity of iron and iron alloys at inner core conditions: Evidence for a partially molten inner core? *Earth Planet. Sci. Lett.* 254(1-2), 227—232. doi:10.1016/j.epsl.2006.09.046.