

C-384

4-95-521

На правах рукописи  
УДК 539.17

СИНИЧКИН  
Владимир Петрович

КОЛЛЕКТИВНЫЕ ГЕКСАДЕКАПОЛЬНЫЕ  
СТЕПЕНИ СВОБОДЫ АТОМНЫХ ЯДЕР

Специальность: 01.04.16 — физика ядра  
и элементарных частиц

Автореферат диссертации на соискание ученой степени  
кандидата физико-математических наук

Дубна 1995

## ОБЩАЯ ХАРАКТЕРИСТИКА РАБОТЫ

Работа выполнена в Научно-исследовательском институте механики и физики при Саратовском государственном университете.

Научный руководитель:

доктор физико-математических наук

Е.В. БАЛЬБУЦЕВ

Официальные оппоненты:

доктор физико-математических наук

Н.С. ЗЕЛЕНСКАЯ

доктор физико-математических наук

О.М. КНЯЗЬКОВ

Ведущая организация:

Институт ядерных исследований, г. Киев.

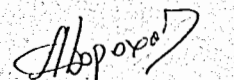
Защита диссертации состоится "\_\_\_" \_\_\_\_\_ 1996 г. на заседании специализированного совета К047.01.01 при Лаборатории теоретической физики им. Н.Н. Боголюбова Объединенного института ядерных исследований, г. Дубна, Московской области.

Автореферат разослан "\_\_\_" \_\_\_\_\_ 1996 г.

С диссертацией можно ознакомиться в библиотеке ОИЯИ.

Ученый секретарь Совета

доктор физико-математических наук

  
ДОРОХОВ А.Е.

**Актуальность работы.** Развитие экспериментальной техники привело к открытию мультипольных гигантских резонансов (МГР), в связи с чем не ослабевают интерес и к изучению давно известного гигантского дипольного резонанса (ГДР). Это связано в большей степени с тем, что идентификация новых резонансов в различных экспериментах зависит от способности отделения вклада ГДР, часто с ними перекрывающегося.

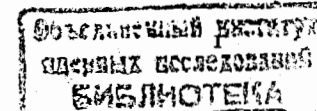
Учет связи дипольных колебаний плотности ядерного вещества с формой поверхности ядра привел к объяснению особенностей дипольных и квадрупольных возбуждений.

К настоящему моменту накоплена большая информация, касающаяся существования ядер с отличной от нуля статической гексадекапольной деформацией.

Представляется естественным, усложнив колебания поверхности ядра, включая в рассмотрение колебания гексадекапольного типа, оценить влияние их на гигантские мультипольные резонансы, что и является одной из целей диссертации.

Развитый в последние годы подход – метод моментов функции Вигнера (МФВ), хорошо зарекомендовал себя при описании коллективных ядерных возбуждений различной мультипольности. МФВ используется в диссертации для изучения возбуждений положительной четности вплоть до гексадекапольного типа включительно. Этот метод особенно привлекателен с практической точки зрения – задачу нахождения вибрационного спектра ядра удается свести к решению системы линейных алгебраических уравнений. Алгоритмизуемость применяемого метода позволяет использовать на отдельных этапах аналитическое программирование. Этот метод обладает и большими потенциальными возможностями в предсказании и исследовании новых мод возбуждения.

**Цель работы** – изучение в рамках динамической коллективной модели ядра влияния гексадекапольной деформации на возбуждение гигантского дипольного и гигантского квадрупольного резонансов (ГКР) с учетом возможной неаксиальности ядра; развитие метода МФВ и исследование в сфери-



ческих ядрах возбужденных состояний положительной четности вплоть до мультипольности  $\lambda = 4$ .

### Научная новизна и практическая ценность

- В рамках капельной модели исследовано влияние интерференции колебаний Гольдхабера-Теллера и Штейнведеля-Йенсея на расщепление ГДР в деформированных аксиально-симметричных атомных ядрах.
- На основе гидродинамической модели получены формулы для расщепления энергии ГДР с учетом гексадекапольных колебаний поверхности ядра в случае неаксиальных ядер, проведено квантование энергии и впервые получены константы, связывающие дипольные колебания плотности с гексадекапольными и квадрупольными поверхностными колебаниями с учетом их интерференции.
- Модель связи дипольных и квадрупольных колебаний обобщена на гексадекапольные колебания. Исследовано расщепление изовекторного ГКР в силу взаимодействия его с квадрупольными и гексадекапольными колебаниями поверхности ядра с учетом возможной неаксиальности.
- Показано, что свойства ГМР существенно зависят от вида граничных условий. Получены расчетные формулы для расщепления ГМР слабо деформированных ядер.
- В диссертации получил дальнейшее развитие метод моментов функции Вигнера: выведены уравнения для тензоров четвертого ранга. Для описания гигантского гексадекапольного резонанса и гигантского квадрупольного резонанса в рамках единого подхода впервые исследовалась совместно динамика тензоров четвертого и второго ранга.
- В приближении резкого края ядра с поверхностным натяжением и с учетом несжимаемости ядерного вещества рассчитан энергетический спектр и приведенные вероятности возбуждения  $4^+$  и  $2^+$  состояний.

- Предсказаны высокоэнергетичный  $4^+$  резонанс, на который имеется экспериментальное указание, а также положение магнитного октупольного резонанса и высоколежащего дипольного изоскалярного резонанса.
- Рассчитаны энергии и вероятности возбуждения ГКР и центроиды всех  $2^+$  возбуждений, лежащих ниже ГКР. Показано, что они исчерпывают 79% и 20% ЭВПС, соответственно. Предсказаны два квадрупольных резонанса вихревой природы, лежащие выше ГКР.
- Продемонстрирована важность учета гексадекапольной деформации поверхности Ферми (ДПФ) для правильного описания вышеперечисленных резонансов.

Развитая в диссертации методика позволяет рассчитывать энергии и вероятности возбуждения как гигантских резонансов, так и низколежащих коллективных состояний с реалистическим взаимодействием.

**Апробация работы.** Материалы, послужившие основой данной диссертации, представлялись на 32, 34, 35, 38, 39 Советаниях по ядерной спектроскопии и структуре атомного ядра (Киев, 1982; Алма-Ата, 1984; Ленинград, 1985; Ташкент, 1989), на 6-ой Международной конференции по механизмам ядерных реакций (Vareppa, 1991), на Всесоюзном семинаре по коллективной динамике (Саратов, 1987), на Сессиях АН РАН (Москва, 1986-87). Они также неоднократно докладывались на семинарах кафедр теоретической и ядерной физики, теоретической и математической физики СГУ, отдела ядерной физики и ускорителей НИИМФ СГУ, ЛТФ ОИЯИ.

**Публикации.** Основные результаты диссертации опубликованы в 11 работах.

**Объем работы.** Диссертация состоит из введения, четырех глав, приложения и заключения. Содержит 104 страницы текста, включая 14 рисунков и 1 таблицу; в список литературы включено 111 наименований.

## Основные результаты, выносимые на защиту

1. Оценено влияние интерференции колебаний Гольдхабера-Теллера и Штейнведеля-Йенсена на расщепление ГДР в деформированных аксиально-симметричных атомных ядрах. Показано, что с ростом  $A$  происходит усиление влияния объемной моды.
2. В рамках гидродинамической модели ядра получены формулы для расщепления энергии ГДР с учетом гексадекапольных колебаний поверхности в случае неаксиальных ядер.
3. Модель связи дипольных и квадрупольных колебаний обобщена на гексадекапольные; с точностью до второго порядка по поверхностным переменным  $\alpha_2$  и  $\alpha_4$  получен вид дипольного оператора и оценено влияние последнего на величину дипольных сил.
4. В методе моментов функции Вигнера в приближении резкого края ядра и с учетом несжимаемости ядерного вещества выведены уравнения движения для тензоров четвертого ранга.
5. Рассчитаны энергии и вероятности возбуждения коллективных  $4^+$ ,  $3^+$ ,  $2^+$ ,  $1^+$ - состояний. Получено хорошее описание гигантского гексадекапольного и гигантского квадрупольного резонансов. Расчеты согласуются с немногочисленными экспериментальными данными по гигантскому гексадекапольному резонансу.

## Содержание диссертации

Введение носит обзорный характер, в нем сформулирована постановка физической задачи и обоснована актуальность исследуемых проблем.

В первой главе исследуются гигантские дипольный и квадрупольный резонансы в гексадекапольно деформированном ядре.

В разделе 1.1, исследуется влияние интерференции колебаний Гольдхабера-Теллера (ГТ) и Штейнведеля-Йенсена (ШЙ) на расщепление ГДР в деформированных аксиально-симметричных атомных ядрах.

Для наших целей используется капельная модель ГДР, развитая в работах Майерса и Святецкого. Несмотря на простоту предположений, заложенных

в ее основу, она приводит к результатам, согласующимся как с выводами, полученными в методе правил сумм, так и (качественно) с результатами микроскопических расчетов.

Коллективная координата, описывающая ГДР, представляется в капельной модели в виде двухкомпонентной величины  $\alpha = \begin{pmatrix} \alpha_1 \\ \alpha_2 \end{pmatrix}$ , гармонически зависящей от времени, компоненты которой определяют долю вклада соответственно  $\alpha_1$  (моды ГТ) и  $\alpha_2$  (моды ШЙ) в дипольный момент  $d$ .

Однородная система уравнений для связанных колебаний имеет вид

$$(\omega^2 B - C) \begin{pmatrix} \alpha_1 \\ \alpha_2 \end{pmatrix} = 0,$$

где элементы инерциальной матрицы  $B$  и матрицы упругости  $C$  можно получить сопоставлением гамильтониана

$$H = T + V = 1/2 B_{ij} \dot{\alpha}_i \dot{\alpha}_j + 1/2 C_{ij} \alpha_i \alpha_j$$

с гамильтонианом капельной модели Майерса и Святецкого. Матричные элементы  $B_{ij}$  и  $C_{ij}$  в деформированном ядре приобретают поправки  $B'_{ij}$  и  $C'_{ij}$ , зависящие от параметра деформации:

$$B_{ij} = (B_{ij})_0 (1 + \beta B'_{ij}), \quad C_{ij} = (C_{ij})_0 (1 + \beta C'_{ij})$$

Результаты расчетов расщепления ГДР показали, что коэффициент расщепления  $D$  является функцией атомного номера, а не постоянной величиной, соответствующей несвязанным моделям ГТ, ШЙ.

Параметры деформации, извлекаемые из расщепления ГДР при учете интерференции колебаний ШЙ и ГТ, будут промежуточными между значениями, полученными в предположении о несвязанных модах.

Таким образом, нами показано, что учет интерференции колебаний ШЙ и ГТ влияет на расщепление ГДР деформированных ядер. Нельзя проводить анализ и сравнение с экспериментальными данными по квадрупольным моментам, учитывая лишь один тип колебаний, что обычно делается при обработке фотодерных экспериментов. При развитии модели (высшие поправки по параметру деформации  $\beta$ , связь с колебаниями поверхности) необходимо обращать внимание на это обстоятельство.

В разделе 1.2 оценено влияние гексадекаполюльной деформации ядра на возбуждение гигантского дипольного резонанса.

В 1.2.1, решая в гидродинамической модели ядра уравнение Гельмгольца с граничным условием отсутствия потока ядерной жидкости через поверхность деформированного ядра с неаксиальной деформацией, получим для энергии продольных  $E_0$  и поперечных  $E_{\pm 1}$  дипольных колебаний следующие выражения:

$$\frac{E_0}{E_d} = 1 - 0.5767\alpha_{20} + 0.1615\alpha_{20}^2 - 0.7480\alpha_{40}^2 + 0.0311\alpha_{22}^2 - 0.277\alpha_{20}\alpha_{40};$$

$$\frac{E_{\pm 1}}{E_d} = 1 + 0.2884\alpha_{20} + 0.0371\alpha_{20}^2 - 0.2656\alpha_{40}^2 + 0.1600\alpha_{22}^2 + 0.1389\alpha_{20}\alpha_{40} \pm (0.7063\alpha_{22} + 0.0567\alpha_{22}\alpha_{40} + 0.3089\alpha_{20}\alpha_{22}),$$

где  $E_d$  – энергия ГДР в отсутствие деформации, причем для квадрупольной деформации имеем  $\alpha_{20} = \beta_2 \cos \gamma$ ,  $\alpha_{22} = \alpha_{2-2} = \beta_2 \sin \gamma / \sqrt{2}$ , а для гексадекаполюльной  $\alpha_{40} = \beta_4(5 \cos^2 \gamma + 1)/6$ .

Полученные нами результаты показывают, что величина расщепления ГДР, кроме обычного роста с увеличением квадрупольной деформации  $\beta_2$  зависит и от гексадекаполюльной деформации  $\beta_4$ . Существует различие в расщеплении вытянутого ( $\gamma = 0$ ) и сплюснутого ( $\gamma = \pi$ ) ядер: с ростом  $\beta_4$  происходит его увеличение до 25% для вытянутого и уменьшение до 15% для сплюснутого ядра. Кроме того, гексадекаполюльная деформация оказывает более сильное влияние на продольные, чем на поперечные колебания ГДР.

В 1.2.2 - 1.2.3 в результате квантования получено выражение для гамильтониана с точностью до 2-го порядка по  $\alpha_{2\mu}$  и  $\alpha_{4\mu}$ :

$$H = -\sqrt{3}\hbar\omega \left\{ [q^{[1]+} \times q^{[1]}]^{[0]} - 1/2\sqrt{3} \right\} + \hbar\omega B_1 [q^{[1]+} \times q^{[1]} \times \alpha^{[2]}]^{[0]} +$$

$$+ \hbar\omega \sum_{\lambda=2,4;\sigma=0,2} B_{\lambda\sigma} \left\{ [q^{[1]+} \times q^{[1]} \times [\alpha^{[\lambda]}]^{[\sigma]}]^{[0]} - \delta_{\sigma,0}\sqrt{3}[\alpha^{[\lambda]} \times \alpha^{[\lambda]}]^{[0]} \right\} +$$

$$+ \hbar\omega B_3 [q^{[1]+} \times q^{[1]} \times [\alpha^{[2]} \times \alpha^{[4]}]^{[2]}]^{[0]},$$

где  $q^{[1]+}$  и  $q^{[1]}$  – операторы рождения и уничтожения фононов гигантского дипольного резонанса.

Константы  $B_{10}$ ,  $B_{42}$  и  $B_3$ , связывающие дипольные плотности с гексадекаполюльными поверхностными колебаниями и их интерференцией с квадру-

польными, получены нами впервые и равны  $B_{40} = -2.110$ ,  $B_{42} = -2.265$ ,  $B_3 = -1.423$ .

Модель связи дипольных колебаний плотности ядерного вещества с квадрупольными колебаниями поверхности ядра обобщена на гексадекаполюльные колебания и гексадекаполюльные моменты. Получена система уравнений для расчета энергетического спектра дипольных состояний и выведены формулы для интенсивностей дипольных переходов. Из проведенного анализа результатов следует, что гексадекаполюльная деформация, последовательно учтенная как при расчете энергий расщепления ГДР, так и интенсивностей дипольных переходов, влияет на низкоэнергетическую часть спектра ГДР.

В разделе 1.3 в рамках гидродинамической модели исследуется расщепление изовекторного гигантского квадрупольного резонанса квадрупольно и гексадекаполюльно деформированного ядра.

Получено уравнение, определяющее энергетическое расщепление изовекторного ГКР, коэффициенты которого зависят от трех параметров  $\beta_{20}$ ,  $\beta_{40}$ ,  $\gamma$ . В первом порядке малости по  $\beta_{20}$  и  $\beta_{40}$  найдены решения характеристического уравнения. Из анализа полученных решений следует, что энергетический спектр, кроме очевидного уширения с ростом  $\beta_{20}$ , существенно зависит от  $\beta_{40}$ , причем появляется возможность определения знака гексадекаполюльной деформации по отношению к квадрупольной у неаксиально деформированного ядра или по известному знаку – величину параметра неаксиальности, так как картина симметрична относительно изменения знака  $\beta_4/\beta_2$  с одновременной заменой  $\gamma$  на  $(60^\circ - \gamma)$ . Указанная симметрия обобщает простую симметрию зависимости распределения сил изовекторного ГКР от  $\gamma$  относительно  $30^\circ$  при  $\beta_4 = 0$ .

Во второй главе исследуется зависимость гигантских мультипольных резонансов (дипольного и квадрупольного) от вида граничных условий в ядерной гидродинамике для ядра с резкой границей. Выводятся расчетные формулы для исследования расщепления энергии МГР слабо деформированных ядер и приводятся результаты численного расчета параметров расщепления для дипольных возбуждений. Там же представлены результаты расчетов основных характеристик (энергия, относительная доля вихревой

компоненты, параметр расщепления, интенсивность) для двух ветвей изовекторного и изоскалярного квадрупольных возбуждений. Все эти величины представлены в зависимости от существенного параметра теории  $s^2 = 4/3 + K/\mu$ , где  $K$  - модуль всестороннего сжатия в случае изоскалярных возбуждений, который для изовекторных возбуждений связан с энергией изоспиновой симметрии,  $\mu$  - модуль сдвига, определяющий "деформацию" без изменения объема.

Оценка значения параметра  $s$  в соответствии с различными вариантами сил Скинра приводит к возможному интервалу  $2 \leq s \leq 3.2$ . Использование одного из граничных условий приводит к выводу о существовании низкоэнергетической ветви изовекторного дипольного гигантского резонанса, интерпретируемой как дипольная тороидная мода.

В третьей главе излагаются основные положения метода моментов функции Вигнера.

В разделе 3.1 уравнение зависящего от времени метода Хартри-Фока для одночастичной матрицы плотности  $\hat{\rho} = (\vec{r}_1, \vec{r}_2, t)$  преобразуется в уравнение для квантовой функции распределения - функции Вигнера  $f(\vec{r}, \vec{p}, t)$ :

$$\frac{\partial f}{\partial t} = \frac{2}{\hbar} \sin \left\{ \frac{\hbar}{2} \left( \vec{\nabla}_r^H \vec{\nabla}_p^f - \vec{\nabla}_p^H \vec{\nabla}_r^f \right) \right\} H_W f. \quad (1)$$

где  $H_W$  - Вигнер-образ гамильтониана. Приближение, в котором оставлен только первый член разложения  $\sin$  в ряд, известно как квазиклассическое приближение Хартри-Фока. Уравнение (1) в этом случае совпадает с классическим кинетическим уравнением Власова.

В разделе 3.2 интегрированием уравнения (1) по импульсному пространству с различными весами получаем бесконечную систему связанных динамических уравнений для плотности  $n(\vec{r}, t)$ , коллективной скорости  $\vec{u}(\vec{r}, t)$ , компонент тензора давлений  $P_{ij}(\vec{r}, t)$ , и тензоров более высокого ранга  $P_{ij...k}(\vec{r}, t)$ . Происходит переход к макроскопическому описанию коллективной ядерной динамики. Динамические переменные  $n$ ,  $\vec{u}$ ,  $P_{ij}$  и т.д. определяются при этом в терминах моментов функции Вигнера по импульсам.

В разделах 3.3 - 3.4 система интегрируется по координатам с различными весами, что дает бесконечную систему вириальных уравнений для моментов

функции Вигнера в фазовом пространстве. Полученная система распадается на конечные подсистемы, описывающие динамику тензоров  $\bar{P}_{i_1...i_k}^{i_{k+1}...i_n} = \int \int f(\vec{r}, \vec{p}, t) p_{i_1} \dots p_{i_k} x_{i_{k+1}} \dots x_{i_n} d\vec{p} d\vec{r}$ , где  $k$  пробегает все значения от 0 до  $n$ .

Знание всех моментов функции  $f$  эквивалентно знанию самой функции. Естественно попытаться написать уравнения движения непосредственно для моментов. Получаемые подсистемы, очевидно, и есть искомые уравнения движения. При этом подходе видно, что для описания эволюции момента ядра (в координатном пространстве) мультипольности  $\lambda$  нужно учесть деформацию поверхности Ферми всех мультипольностей вплоть до  $\lambda$ .

В разделе 3.5 вириальные уравнения варьируются и линеаризуются по амплитудам с целью изучения малых возмущений равновесного состояния ядра. В результате получают уравнения движения, описывающие вибрационные возбуждения ядра мультипольности  $\lambda$ .

В разделе 3.6 для расчета вероятностей возбуждения коллективных состояний электрического и магнитного типа применена теория линейного отклика.

В четвертой главе метод моментов функции Вигнера применяется для описания коллективных  $1^+$ -,  $2^+$ -,  $3^+$ - и  $4^+$ - возбуждений атомных ядер: причем решается методический вопрос об устойчивости метода.

В разделе 4.1 получены две системы вириальных уравнений, описывающих возбуждения положительной четности с мультипольностью  $\lambda \leq 4$  - третий и пятый вириалы. В результате варьирования этих уравнений получена система динамических уравнений, которые могут служить основой для изучения коллективных  $1^+$ -,  $2^+$ -,  $3^+$ -, и  $4^+$  состояний.

В разделе 4.2 проведен расчет энергий возбуждений соответствующих коллективных состояний. Получена система уравнений, описывающая динамику вариации гексадекапольного момента  $\delta Q_{4\mu}$  и, следовательно, коллективные гексадекапольные возбуждения  $4^+$ . Для периодических ( $\sim e^{i\omega t}$ ) решений этой системы найдено характеристическое уравнение, которое является квадратным уравнением относительно  $\omega^2$  и дает два девятикратно вырожденных уровня. Решение с меньшей энергией ( $E_4^{(1)} \approx 70 A^{-1/3}$  МэВ) интерпретируется как гигантский гексадекапольный резонанс (имеющиеся

экспериментальные данные неплохо с ним согласуются). Если пренебречь последовательно гексадекапольной и октупольной ДПФ, то решения оптимально смещаются, удаляясь от эксперимента, остается только один  $4^+$  уровень  $\approx 150A^{-1/3}$  МэВ.

Для описания октупольных возбуждений  $3^+$  получена система уравнений для вариации магнитного октупольного момента  $\delta M_{3\mu}$ . В результате расчетов получен семикратно вырожденный уровень с энергией  $\sim 116A^{-1/3}$  МэВ. Кулоновские и поверхностные силы не влияют на его положение, которое полностью определяется квадрупольной и октупольной ДПФ.

Для квадрупольных возбуждений  $2^+$  получена система уравнений для вариаций электрического квадрупольного момента ядра  $\delta Q_{2\mu}$ . Характеристическое уравнение является полиномом четвертого порядка относительно  $\omega^2$ . Его решения дают четыре пятикратно вырожденных уровня энергии. Один из уровней ( $\approx 65A^{-1/3}$ ) МэВ интерпретируется как изоскалярный ГКР и исчерпывает 78% энергетически взвешенного правила сумм. Оценено влияние ДПФ высших мультипольностей. В результате происходит не только изменение численных значений энергии, но и просто потеря некоторых мод. Низкоэнергетическая мода с  $E \approx 23.7A^{-1/3}$  МэВ представляет собой центроид всех  $2^+$  - состояний ядра, лежащих ниже ГКР.

Расширение схемы расчета до тензоров четвертого ранга позволило решить задачу методического характера – об устойчивости метода МФВ при расчетах ГКР. Следует отметить, что квантовая поправка, появляющаяся в этой системе уравнений, исчезающе мала.

Для дипольных возбуждений получен один трехкратно вырожденный уровень с энергией  $\approx 132.6A^{-1/3}$  МэВ, пренебрежение октупольной ДПФ меняет этот результат на 25%, что еще раз подчеркивает необходимость учета ДПФ высших мультипольностей.

В разделе 4.3, используя теорию линейного отклика системы на возмущение внешним полем, получены формулы для расчета вероятностей возбуждения  $4^+$  - и  $2^+$  - состояний. Дана интерпретация рассчитанных уровней энергии.

**В заключении** перечислены основные результаты работы.

**В приложение** вынесены некоторые формулы справочного характера и

громоздкие математические соотношения.

#### Результаты диссертации опубликованы в работах:

1. Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. О расщеплении гигантского дипольного резонанса в капельной модели. ЯФ, 1982, т.35, вып.6, с.1380 – 1384.
2. Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Расщепление ГДР ядер, обладающих гексадекапольной деформацией. Тез. докл. 32 Совещания по ядерной спектроскопии и структуре атомного ядра. -Л.,Наука, 1982. с.179.
3. Панферов А.Д., Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Расщепление ГДР с учетом гексадекапольных поверхностных колебаний ядра. В сб.:Вопросы теоретической и ядерной физики,Саратов, СГУ, вып.8, 1982. с.8 – 12.
4. Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. О влиянии гексадекапольной деформации на расщепление ГДР неаксиальных ядер. В сб.:Вопросы теоретической и ядерной физики,Саратов, СГУ, вып.9, 1983, с.9 – 13.
5. Плотников Ю.А., Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Динамическая коллективная модель ядра с учетом гексадекапольных степеней свободы. В сб.:Вопросы теоретической и ядерной физики,Саратов, СГУ, вып.10, 1985, с.43 – 48.
6. Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Расщепление изовекторного гигантского квадрупольного резонанса квадрупольно и гексадекапольно деформированного ядра. В сб.:Вопросы теоретической и ядерной физики,Саратов,СГУ, вып.11, 1987, с.67 – 75.
7. Синичкин В.П., Шехтер Д.Ш., Шехтер Л.Ш. Влияние гексадекапольной деформации ядра на возбуждение гигантского квадрупольного резонанса. Тез. докл. 34 Совещания по ядерной спектроскопии и структуре атомного ядра.-Л., Наука, 1984, с.174.
8. Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Деформационное расщепление изовекторного гигантского квадрупольного резонанса Тез. докл. 35 Совещания по ядерной спектроскопии и структуре атомного ядра.-Л., Наука, 1985, с.220.

9. Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Гигантские мультипольные резонансы и граничные условия в ядерной гидродинамике. В сб.: Вопросы теоретической и ядерной физики, Саратов, СГУ, вып.12(ч.1), 1991, с.7 – 20.
10. Бальбуцев Е.Б., Баструков С.И., Михайлов И.Н., Синичкин В.П., Шехтер Л.Ш. Вибрационные  $1^+$ -,  $2^+$ -,  $3^+$ - и  $4^+$ -возбуждения в сферических ядрах. Препринт ОИЯИ Р4-89-125, Дубна, 1989; ЯФ, 1989, т.50, с.1264 – 1276.
11. Balbutsev E.B., Mikhailov I.N., Molodtsova I.V., Piperova J., Bastrukov S.I., Sinichkin V.P., Shekhter L.Sh. Nuclear collective motion described by the moments of Wigner distribution function. In Proc. 6-th Inter.Conf. of Nuclear Reaction Mechanisms, Varenna, 1991, p.550 – 568.

Рукопись поступила в издательский отдел  
21 декабря 1995 года.